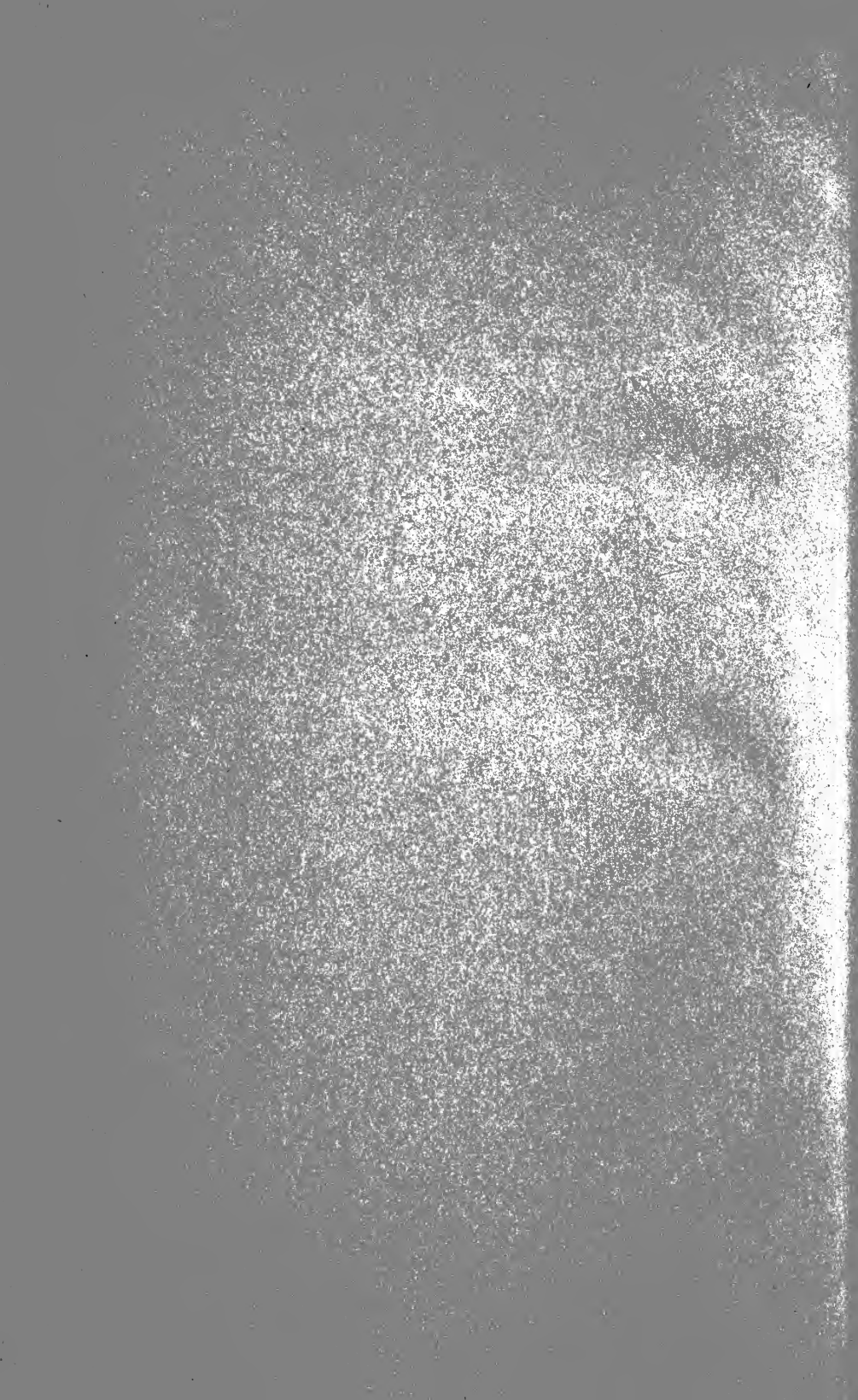


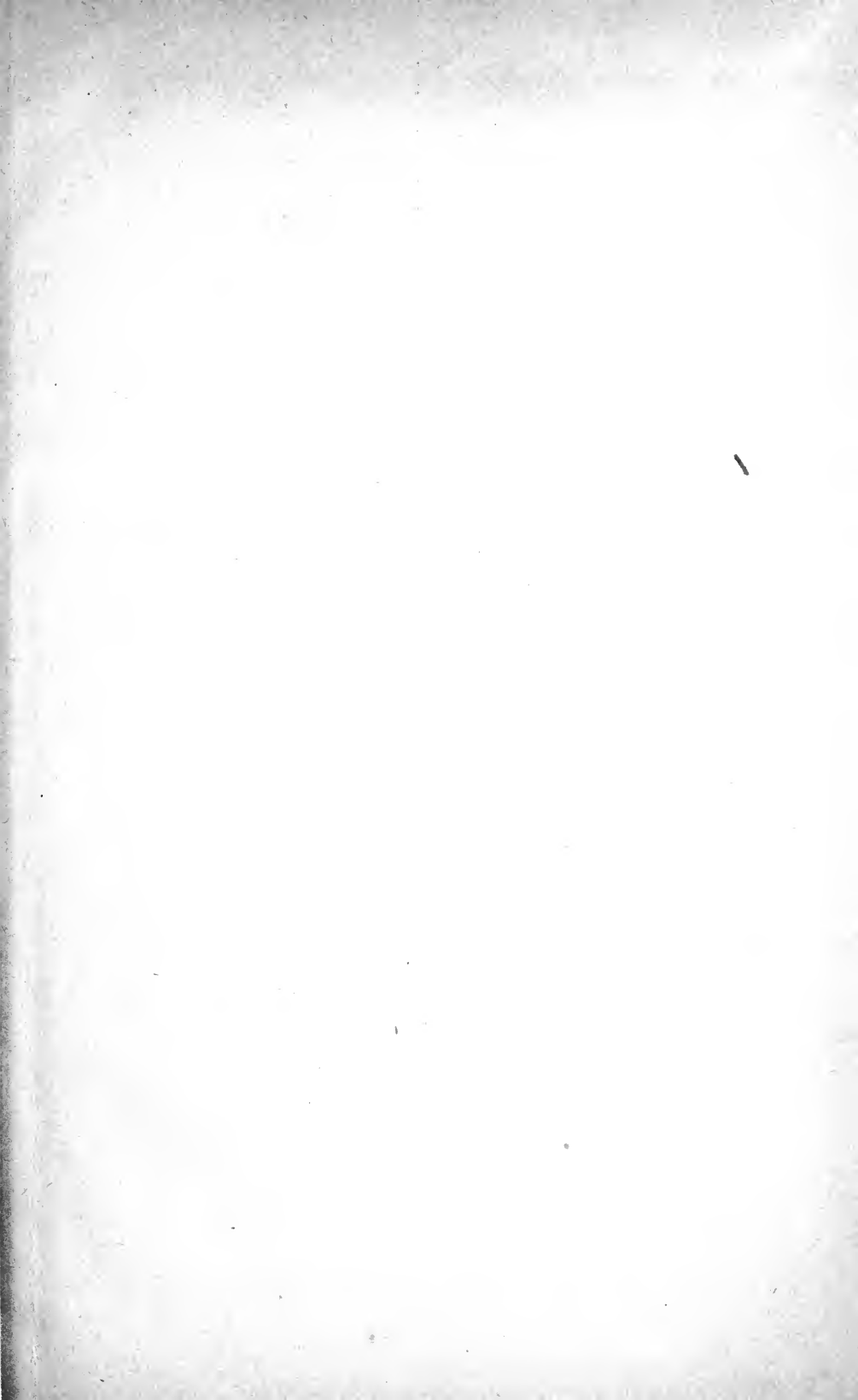


ASTRONOMY LIBRARY

Ex Libris







NEWTONI PRINCIPIA.

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION
455 FIFTH AVENUE
NEW YORK

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

THE NEW YORK PUBLIC LIBRARY
ASTOR LENOX TILDEN FOUNDATION

PHILOSOPHIÆ NATURALIS

PRINCIPIA

MATHEMATICA.

AUCTORE

ISAACO NEWTONO, EQ. AURATO.

PERPETUIS COMMENTARIIS ILLUSTRATA,

COMMUNI STUDIO

PP. THOMÆ LE SEUR ET FRANCISCI JACQUIER

EX GALRICANA MINIMORUM FAMILIA,

MATHESEOS PROFESSORUM.

EDITIO NOVA,

SUMMA CURA REÇENSITA.

VOLUMEN SECUNDUM.

GLASGUÆ:

EX PRELO ACADEMICO,

TYPIS ANDREÆ ET JOANNIS M. DUNCAN.

VE NEUNT APUD LACKINGTON & SOC., R. PRIESTLEY, G. & W. B. WHITTAKER,
J. CUTHEL, G. COWIE & SOC., J. COLLINGWOOD, TREUTTEL & WÜRTZ, ET
TREUTTEL, JUN. & RICHTER, LONDINI; NECNON PARISIIS, ET ARGENTORATI
APUD TREUTTEL & WÜRTZ.

1822.

ASTRONOMY LIBRARY

QA803

A3

1822

V.2

ASTRONOMY
LIBRARY

ILLUSTRISSIMÆ
SOCIETATI REGALI

A

SERENISSIMO REGE

CAROLO II.

AD PHILOSOPHIAM PROMOVENDAM

FUNDATÆ,

ET

AUSPICHS

SERENISSIMI REGIS

GEORGII II.

FLORENTI,

COMMENTARIUM PERPETUUM IN HUNC

CELEBERR. IS. NEWTONI TRACTATUM

D. D. D.

THOMAS LE SEUR ET FRANCISCUS JACQUIER.

INDEX SECTIONUM

DE MOTU CORPORUM,

VOLUMINIS SECUNDI.



| | | |
|-------------|---|-----|
| SECT. I. | <i>De motu corporum quibus resistitur in ratione velocitatis...</i> | 1 |
| SECT. II. | <i>De motu corporum quibus resistitur in duplicatâ ratione velocitatis.....</i> | 37 |
| SECT. III. | <i>De motu corporum quibus resistitur partim in ratione velocitatis, partim in ejusdem ratione duplicatâ.....</i> | 94 |
| SECT. IV. | <i>De corporum circulari motu in mediis resistentibus.....</i> | 110 |
| SECT. V. | <i>De densitate et compressione fluidorum, deque hydrostaticâ.....</i> | 128 |
| SECT. VI. | <i>De motu et resistentiâ corporum funependulorum.....</i> | 147 |
| SECT. VII. | <i>De motu fluidorum et resistentiâ projectilium.....</i> | 191 |
| SECT. VIII. | <i>De motu per fluida propagato.....</i> | 256 |
| SECT. IX. | <i>De motu circulari fluidorum.....</i> | 298 |

ADMONITIO.

IN initio singularum notarum quibus numerus præfixus non fuit, ejus loco asteriscus * depictus est: a pagina verò 101 alter asteriscus subinde reperietur, cujus alius non est usus quàm ut distinguat ea quæ inserta sunt ab Editore (eo jure sibi ab Autoribus Commentarii concessa); idem etiam designat signum (+) quibusdam notis præfixum, ne scilicet turbaretur ordo litterarum ab Autoribus ipsis adhibitus.

DE
MOTU CORPORUM
LIBER SECUNDUS.

SECTIO I.

(*) *De motu corporum quibus resistitur in ratione velocitatis.*

(*) LEMMA

Generales resistentiæ notiones exponens.

1. Non potest corpus in medio fluido moveri atque in illud agere, quin ex fluidi reactione vim seu resistentiam aliquam patiat. Vis illa resistentiæ, proportionalis est decremento motûs quod dato tempore generat, et illius directio directioni mobilis semper opposita est (per Mot. Leg. 2. et 3.) Quapropter datâ corporis massâ, resistentia est ut velocitatis decrementum quod dato tempore producit; datâ enim mobilis massâ, motûs decrementum est ut decrementum velocitatis (6. Lib. 1.)

2. Vis resistentiæ quàm momento quolibet temporis experitur corpus est ut motûs decrementum directè et temporis momentum inversè. Nam resistentia dato temporis momento est ut motûs decrementum directè (1) et dato motûs decremento est inversè ut momentum temporis quo motûs decrementum generatur. Si enim subduplo vel subtriplo temporis momento, idem motûs incrementum vel decrementum generetur, vis generans dupla aut tripla est.

3. Hinc datâ corporis massâ, resistentia est ut velocitatis decrementum directè et momentum temporis inversè.

4. Quoniam directio vis resistentiæ, directioni mobilis contraria est (1), corpus solâ vi insitâ in medio resistente motum, per rectam lineam continuo fertur, quod etiam evenire debere manifestum est, si corpus vi quâlibet acceleratrice vel retardatrice, secundum vel contrâ directionem motûs insiti urgeatur.

5. Resistentia considerari potest tanquam vis retardans et cum vi gravitatis quâ corporum ascendentium motus perpetuo minuitur conferri. Vis enim resistentiæ sicut vis gravitatis infinitè

parva est, si conferatur cum vi illâ quâ corpus motu finito cietur, seu quâ spatium finitum finito tempore describit. Nam si resistentiæ quam omni temporis momento patitur corpus, vis esset finita, sivè ejusdem generis cum vi finitâ corporis motu finito acti, infinita multitudo resistentiarum momentanearum finito quovis tempore producta, totum corporis motum finito quolibet exiguo tempore extingueret, quod est contrâ hyp., quâ supponimus corporis motum tempore aliquo finito in medio resistente perseverare.

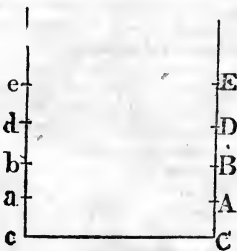
6. Hinc corporis in medio resistente moti velocitas finita per spatium infinitè parvum, atque etiam tempore infinitè parvo æquabilis censi potest, neglecto nimirum infinitè parvo velocitatis decremento.

7. Jam verò resistentia corporum in fluidis, cæteris paribus, oritur partim ex tenacitate, partim ex frictione, et partim ex reactione partium medii, tresque sunt celebriores circâ hujus resistentiæ legem hypotheses, quarum mathematicas consequentias Newtonus hoc libro exponit. 1^a. Hypothesis resistentiam ponit velocitati corporis dati proportionalem, secunda velocitatis quadrato, et tertia partim velocitati, et partim velocitatis quadrato. Præterea cum experimentis sit cognitum partem quamdam resistentiæ fluidorum uniformem esse, considerandæ sunt quatuor aliæ hypotheses, in quarum primâ resistentia fingatur uniformis; in secundâ partim uniformis et partim velocitati proportionalis; in tertiâ partim uniformis et partim ut quadratum velocitatis, et in quartâ denique partim uniformis, partim ut velocitas, et partim ut velocitatis quadratum. Prima ex his quatuor hypothesis nihil habet difficultatis, cum uniformis resistentia considerari possit tanquam gravitas constans cum motum ascendentis corporis retardat; quâ de re satis actum est Lib. 1. tres verò quæ se-

quantur hypotheses non aegrè referri plerumque possunt ad determinationes motuum quas aliae priores hypotheses (de quibus ab initio actum est) suppeditant, quod deinceps ostendemus.

8. Si medium in quo corpus movetur perfectè fluidum sit, hoc est, partibus constet optimè lævigatis nullaque tenacitate cohærentibus, quæ proinde vi cuicumque illatæ cedant, et cedendo facillimè moveantur inter se, sola ea consideranda est resistentia quæ ex medii reactione ortum ducit, estque illa ut densitas medii et quadratum velocitatis mobilis dati conjunctim. Hæc enim resistentia (per Motûs Leg. 2. et 3. Lib. 1.) est ut quantitas motûs dato tempusculo communicati; sed datâ mobilis velocitate, quantitas motûs communicati est ut quantitas fluidi tempusculo dato movenda, hoc est, ut densitas medii; datâ autem medii densitate, quantitas motûs communicati est ut quantitas fluidi dato tempusculo dimovenda, et ut velocitas quâ quantitas illa fluidi movetur conjunctim, et quantitas fluidi dato tempusculo dimovenda velocitati mobilis proportionalis est, corpus enim duplo velocius altero, duplo majus spatium in fluido percurrit, sicque duplo pluribus particulis occurrit. Quare datâ densitate medii, resistentia est ut quadratum celeritatis mobilis, atque adeò si neque fluidi densitas, neque mobilis celeritas data sit, erit resistentia ut medii densitas et quadratum velocitatis conjunctim, atque hæc est resistentia quæ ortum ducit ab inertia particularum fluidi quas corpus motum e loco dimovet et quæ in velocioribus motibus sola ferè observatur.

9. Altera resistentia quæ ex tenacitate partium fluidi uniformis nascitur, constans est, aut quod idem est, temporis momento proportionalis, eamque in tardissimis motibus sensibilem faciunt experimenta. Si enim partium fluidi cohæsiō sit ubique eadem, vi quâdam determinatâ opus est ut partes illæ separentur, corporique transitum præbeant, quâcumque demum velocitate illud feratur, et ideo vis illa resistentiæ cum vi gravitatis uniformi, quæ corporis ascendenti motum retardat, conferri potest. Nam corpora duo similia et æqualia cum pari velocitate e locis C et c



per lineas C E, c e, ad rectam Cc normales projiciantur, et in locis æquè altis A et a, B et b, D et d, &c. æqualem patiantur resistentiam; corpus quidem C resistentiam experiat a vi gravitatis constante (quæ in locis A, B, D, E, &c. tantum agat) oriundam, corpus verò c resis-

tentiam ex tenacitate datâ, vi illi gravitatis æquali, in locis tantum a, b, d, &c. reagentem ortam; in spatiis verò intermediis A B et a b, B D et b d, &c. nullum sit motibus obstaculum; dum corpora perveniunt in A et a, æqualem habent velocitatem, et deinde vicis æqualibus in A et a obstaculis, pari adhuc velocitate per spatia minimè resistentia A B et a b, feruntur; et simili modo, ob æquales resistentias in locis B et b per spatia B D et b d simul moveantur, et ita deinceps eandem semper velocitatem in locis æquè altis habent. Minuantur jam æqualia illa spatia A B et a b, B D et b d, &c. et eorum numerus augeatur in infinitum, ut vis gravitatis et resistentiæ actio vel reactio continua reddatur, et corpora duo eandem ubique resistentiam patientur, et in locis æquè altis eandem velocitatem habebunt. Quare resistentia quæ ex fluidi tenacitate ortum ducit, potest cum vi gravitatis uniformis comparari, licet medii tenacitas in corpus quiescens (quod quidem vi gravitatis semper urgere) agere nullo modo possit.

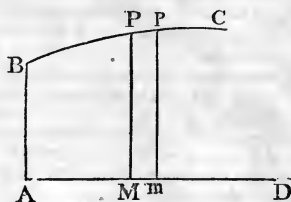
10. In fluidis igitur tenacitate aliquâ præditis, resistentia est partim uniformis, partim velocitatis quadrato proportionalis (8. 9.)

11. *Lemma.* In quâcumque resistentiæ hypothese, corporis tam in medio resistente quam in vacuo moti velocitas finita in singulis locis est ut elementum spatii descripti directè et momentum temporis quo describitur inversè. Velocitas enim uniformis est ut spatium quodcumque descriptum directè et tempus quo id spatium describitur inversè. In medio autem sive resistente sive vacuo velocitas per spatium infinitè parvum æquabilis est (6.)

12. *Corol. 1.* Hinc temporis momentum est ut momentum seu elementum spatii directè et velocitas inversè; momentum verò spatii ut velocitas et momentum temporis conjunctim.

13. *Corol. 2.* Si igitur velocitas dicatur v , spatium descriptum s , tempus quo descriptum est t erit $v = \frac{ds}{dt}$, $v dt = ds$ et $dt = \frac{ds}{v}$, sumptisque fluentibus $S. v dt = s$, et $t = \frac{s}{v}$.

14. *Corol. 3.* Si ità descripta fuerit curva B P C ut ejus applicatæ M P, m p, axi A D, normales, exponant velocitatem v , et abscissæ a



puncto fixo A sumptæ A M, A m tempus t , erectumque sit perpendiculum A B curvæ occurrens in B, area A B P M exponit spatium tem-

pore t descriptum. Sit enim applicata $p m$, priori $P M$ infinite propinqua, et erit $M m = d t$, adeoque area $A B P M$ elementum $M P p m = v d t = d s$ (11) et proinde area $A B P M = S. v d t = s$. Recta $A D$ dicatur linea temporum et curva $B P C$ linea celeritatum. Eodem modo si abscissa $A M$ exponeret spatium descriptum s et applicata $M P$ velocitatem inversam, ita ut esset $A M = s$, et $M P = \frac{1}{v}$, area $A B P M$ exponeret tempus quo

spatium $A M$ descriptum est; esset enim $M P p m = \frac{d s}{v} = d t$, et hinc area $A B P M = S. \frac{d s}{v} = t$.

15. *Lemma.* Si corpus datæ massæ solâ vi insitâ in medio resistente moveatur, *decrementum velocitatis*, erit ut *resistentia* et *momentum temporis* conjunctim. *Incrementum* verò *spatii* erit ut *velocitas* et *velocitatis decrementum* directè et *resistentia* inversè. Datâ enim corporis massâ, resistentia est ut velocitatis decrementum directè et momentum temporis inversè (2) ideoque decrementum velocitatis est ut resistentia et momentum temporis conjunctim. Quod erat 1^{um}. Sed incrementum spatii est ut velocitas et momentum temporis conjunctim (12) momentum verò temporis est ut decrementum velocitatis directè et resistentia inversè (2); Quarè incrementum spatii est ut velocitas et illius decrementum directè et resistentia inversè. Quod erat 2^{um}.

16. *Corol. 1.* Hinc resistentia est ut velocitas et illius decrementum directè ac spatii incrementum inversè, et velocitas in suum decrementum ducta, est ut resistentia et incrementum spatii conjunctim.

17. *Corol. 2.* Quarè si spatium dicatur s , tempus t , velocitas v , resistentia r , erit $r d t = - d v$, et $r d s = - v d v$.

18. *Lemma.* Si corpus datæ massæ in medio resistente urgeatur vi centripetâ in directione motûs corporis agente; corpore ascendente, erit *velocitatis decrementum* ut *momentum temporis* et *summa vis centripetæ et resistentiæ conjunctim*. Et *velocitas* in suum decrementum ducta erit ut *incrementum spatii* et *summa vis centripetæ et resistentiæ conjunctim*.

At corpore descendente, *velocitatis incrementum* erit ut *momentum temporis*, et *differentia inter vim centripetam et vim resistentiæ conjunctim*. Et *velocitas* in suum incrementum ducta erit ut *incrementum sive elementum spatii* et *differentia inter vim centripetam ac resistentiam conjunctim*.

Resistentia enim considerari potest tanquam vis continuò retardans (5) et vis centripeta corporis ascendentis motum etiam retardat, ideoque vis tota retardatrix est summa ipsa vis centripetæ et resistentiæ, dum corpus ascendit; sed vis retardatrix in temporis momentum ducta est ut decrementum velocitatis quod producit (2); ergò corpore ascendente, decrementum velocitatis est

ut temporis momentum et summa vis centripetæ ac resistentiæ conjunctim. Quod erat 1^{um}.

Sed momentum temporis est ut incrementum sive elementum spatii directè et velocitatis inversè (12). Quarè si corpus ascendat decrementum velocitatis est ut elementum spatii et summa vis centripetæ ac resistentiæ directè, et velocitas inversè, adeoque velocitas in suum decrementum ducta est ut elementum spatii et summa vis centripetæ ac resistentiæ conjunctim. Quod erat 2^{um}.

Descendente corpore vis centripeta motum corporis accelerat dum resistentia retardat, et ideo si vis centripeta major sit vi resistentiæ, excessus vis centripetæ suprâ resistentiam est vis tota accelerans; Si vis centripeta minor est vi resistentiæ, vis tota retardans erit excessus resistentiæ suprâ vim centripetam. Quarè differentia inter resistentiam et vim centripetam in temporis momentum ducta erit in primo casu ut incrementum velocitatis, et in secundo casu, ut illius decrementum. Quod erat 3^{um}. Sed momentum temporis est ut elementum spatii directè et velocitatis inversè (12), quarè velocitas in suum elementum (sive incrementum sit sive decrementum) ducta, est ut elementum spatii, et differentia inter vim centripetam ac resistentiam conjunctim. Quod erat 4^{um}.

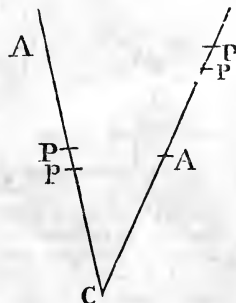
19. *Corol. 1.* Undè si vis centripeta dicatur g , resistentia r , spatium s , tempus t , velocitas v erit pro corporis ascensu $g d t + r d t = - d v$, et $g d s + r d s = - v d v$; et pro corporis descensu, si vis centripeta vi resistentiæ sit major $g d t - r d t = d v$, et $g d s - r d s = v d v$ at si vis centripeta vi resistentiæ sit minor $r d t - g d t = - d v$, et $r d s - g d s = - v d v$.

20. *Corol. 2.* Si in his formulis ponatur $r = 0$, mutabuntur illæ in formulas, quibus motus corporis in medio non resistente determinatur. Quâ ratione motus corporis in medio resistente conferri possunt cum ejusdem motibus in medio non resistente.

21. *Corol. 3.* Si corpore descendente, resistentia vi centripetæ æqualis fuerit, corporis celeritas æqualis manet; nam in formulis $g d t - r d t = d v$, et $r d t - g d t = - d v$, positâ $g = r$, fit $d v = 0$, hoc est, velocitatis incrementum vel decrementum nullum.

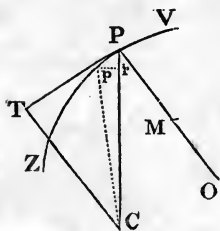
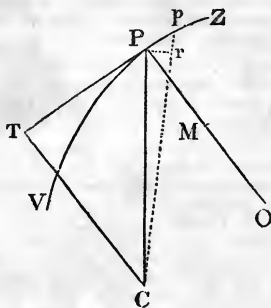
22. *Corol. 4.* Si

corpus in lineâ rectâ $A C$ vi centripetâ urgeatur ad punctum datum C , et de loco dato A sursum vel deorsum projiciatur cum velocitate datâ in medio resistente, et spatium $A P$ quod ascendendo vel descendendo describit tempore t dicatur s , data $A C$ dica-



tur b, et tam in ascensu quam in descensu scribatur $CP = x$, adeoque in ascensu, $x - b = s$, et $d x = d s$, in descensu $b - x = s$, et $- d x = d s$; si loco $d s$ substituaturs ipsius valor in formulis Corol. 1. (19) erunt illæ pro ascensu $g d x + r d x = - v d v$, et pro descensu $g d x - r d x = - v d v$, quarum una in alteram abit, mutato signo + vel -, quantitati r præfixo.

23. Lemma. Si corpus vi quâlibet centripetæ sollicitatum curvam VPZ in medio resistente aut etiam in vacuo describat, visque centripeta in loco quovis P dividatur in vires duas, quarum altera directionem habeat PO tangenti PT per P ductæ normalem, altera directionem cum



tangente congruentem, quadratum velocitatis corporis in loco P, exponi poterit per factum ex vi normali ductæ in radium circuli curvam VPZ osculantis in P.

Sit $P C$, totius vis centripetæ directio, $P O$ radius osculi, $P p$ arcus curvæ infinitè parvus qui usurpari potest per arcu circuli centro O et radio $O P$ descripti. Velocitas corporis in P dicatur v , quæ per arcum $P p$ tam in medio resistente quam in vacuo æquabilis est, (6) et totius

vis centripetæ pars illa quæ secundum directionem $P O$ agit, seu vis normalis dicatur N et quia vis resistentiæ ut potè semper contraria directioni mobili $P T$, (1) vim normalem N non afficit, erit vis illa N quæ corpus in arcu $P p$ retinetur in medio resistente æqualis vi centripetæ quæ corpus idem cum eadem velocitate æquabili v , in medio non resistente circulum describeret cujus centrum O , et radius $O P$. Corpus autem vi constante N , sollicitatum in vacuo de loco P cadat per radii partem $P M$ ita ut eo lapsu acquirat celeritatem v quæ in medio non resistente circulum describeret cujus centrum est O et radius est $O P$; sitque $P M = s$, velocitas eo lapsu acquisita in M erit ergo $= v$, et erit (20. 19.) $N d s = v d v$, sumptisque fluentibus $N s = \frac{1}{2} v v$, et $2 N s = v v$. Sed altitudo ex quâ corpus vi constante N sollicitatum in vacuo cadere debet ut velocitatem acquirat æqualem illi cum quâ circulum ipsum describit, est æqualis dimidio radii $P O$, (119. Lib. 1.) ergo $2 s = P O$ et $2 N s = v v = N \times P O$. Q. e. d.

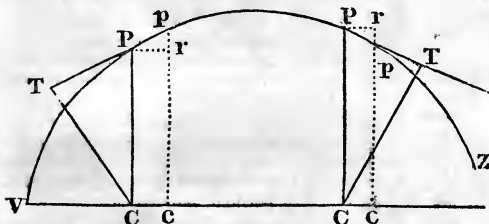
24. Corol. 1. Iisdem positis, totius vis centripetæ juxta directionem $P C$ urgentis æ pars quæ secundum directionem tangentis $P T$ agit, seu vis tangentialis in P dicatur T resistentiæ ibidem r , arcus $V P s$, ideoque $P p = d s$, et si corpus descendit, erit $T d s - r d s = v d v$ (18. 19.) quia vis tangentialis motum accelerat et vis resistentiæ eundem retardat, vis autem normalis nec accelerat nec retardat. Sed si corpus ascendit, erit $T d s + r d s = - v d v$ (18. 19.) vi tangentiali et resistentiâ motum corporis simul retardantibus.

25. Corol. 2. Sit C virium centrum, vis tota centripeta in directione $P C$ urgens $= g$, $C P = y$, $C T$ tangenti perpendicularis $= p$, ideoque $P T = \sqrt{y y - p p}$. Ex puncto p , alteri P infinitè propinquo demissum sit ad $C P$ perpendiculariculum $p r$, ut sit $p r = d y$, et triangulum $P r p$, simile triangulo $P T C$, et erit $P p (d s) : p r (d y) = P C : P T = g : T = \frac{g d y}{d s}$, ubi observandum est $d y$, esse affirmativam, quando crescente arcu $V P$ sive s , crescit etiam recta $C P$, seu y , id est, quando corpus ascendit, et contrâ $d y$ esse negativam, dum corpus descendit, adeoque in hoc casu fieri $T = - \frac{g d y}{d s}$. Hi valores vis tangentialis T , substituantur in formulis Corollarii 1. et ambæ in hanc mutabuntur, $g d y + r d s = - v d v$.

26. Corol. 3. Quia $P p (d s) : p r (+ d y) = P C (y) : P T (\sqrt{y y - p p})$ erit $d s = \pm \frac{y d y}{\sqrt{y y - p p}}$, (signo superiori pro ascensu et inferiori pro descensu usurpato.) Quare fiet $g d y + r d s = g d y \pm \frac{r y d y}{\sqrt{y y - p p}} = - v d v$.

27. Corol. 4. Si radius osculi $P O$ dicatur R , est (23) $R \times N = v^2$, et quia $y : p = g : N$,

adeoque $\frac{p g}{y} = N$, fiet $\frac{R p g}{y} = v^2$; sed radius osculi $R = \frac{y d y}{d p}$ (214. Lib. 1.) quare erit $\frac{g p d y}{d p} = v^2$, et $g = \frac{v^2 d p}{p d y}$. Substituatur hic valor in formulâ Corollarii 2ⁱ. et fiet $g d y + r d s = \frac{v^2 d p}{p} + r d s = -v d v$, et ideo $v d v + \frac{v^2 d p}{p} = -r d s$.



28. Corol. 5. Vis centripetæ directio P C, sibi semper parallela maneat, ut hic assumitur vis gravitatis, et per punctum V, in curvâ V P Z datum, ducatur recta V C directioni gravitatis P C perpendicularis, dicanturque ut suprâ V P = s, P p = d s, C P = y, p r = d y, vis tota gravitatis in P = g, resistentia r, velocitas corporis ibidem = v, et erit ut in Corollario 2^o. $g d y + r d s = -v d v$.

29. Corol. 6. Si in Hypothesi Corollarii 5ⁱ. dicantur radius osculi in P = R, vis normalis = N, abscissa V C = x, et C c seu P r = d x, erit ob triangulorum P p r, C P T similitudinem, P p : P r = P C : T C = g : N, sive d s : d x = g : N = $\frac{g d x}{d s}$; sed (23) $N = \frac{v^2}{R}$, ergo $\frac{g d x}{d s} = \frac{v^2}{R}$, et hinc $v^2 = \frac{R g d x}{d s}$.

30. Corol. 7. Est autem (216. Lib. 1.) $R = \frac{d s^2 d y}{d s^2 d x - d x d d s}$

$\frac{d s d d x - d x d d s}{d s^2 d y}$, si ponatur d x, constans, et ideo d d x = 0; Et quia d s² = d y² + d x², sumptisque fluxionibus, factâ d x, constante d s d d s = d y d d y, et d d s = $\frac{d y d d y}{d s}$, fiet $R = -\frac{d s d d y}{d x d d y}$;

quare (29) $v^2 = \frac{R g d x}{d s} = -\frac{g d s^2}{d d y}$, ideoque $g = -\frac{v^2 d d y}{d s^2}$, et hinc (28) $g d y + r d s = -\frac{v^2 d y d d y}{d s^2} + r d s = -v d v$,

hoc est, ob d y d d y = d s d d s, v d v = $\frac{v^2 d d s}{d s} - r d s$.

31. Scholion. In superioribus quinque Lemmatibus ipsorumque Corollariis, fere complexi sumus principia omnia, quibus et ad inventionem et ad demonstrationem motuum in mediis resistantibus usi sunt Clariss. viri Newt. in hoc Libro; Varignonius in Monumentis Academiæ Regiæ an. 1707. 1708. 1709. 1710. 1711. Joannes Bernoulli ibid. an. 1711. et in Actis Eruditorum Lips. an. 1713. et 1719. Hermannus Lib. 2. Phoronomiæ et in Commentariis Academiæ Petropolitane, ac Eulerus in opere exquisito quod de Mechanicâ scripserit analyticè. Nunc alia nonnulla de logarithmicâ proprietatibus, et de methodo maximorum et minimorum quæ ad doctrinam motuum in mediis resistantibus explicandam spectant, subjungenda sunt.

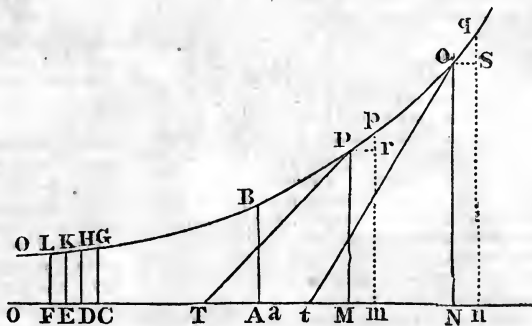
LEMMA

Præcipuas logarithmicæ proprietates exponens.

III. Hugenus de hac ipsâ Newtoniani operis parte loquens, in quâ agit de corporibus in mediis resistantibus motis, (quam summâ cum voluptate se vidisse testatur) ait se notasse lineam curvam quam logarithmicam aut logisticam nuncupat, summæ utilitatis esse in hoc negotio, et quædam de eâ Theoremata indicat quorum demonstrationem Guido Grandus postea evulgavit; Hujus ergo curvæ proprietates ab initio explicare a scopo nostro alienum non duximus.

32. Defin. Sit linea recta N A O secundum quam feratur perpendicularis M P motu uniformi et sibi parallelo, dum in ea perpendiculari M P mobile P velocitate variabili movetur secundum hanc legem, ut ejus velocitas sit semper proportionalis distantia ejus a rectâ N A O, curva ab illo puncto P descripta dicitur logarithmica vel logistica.

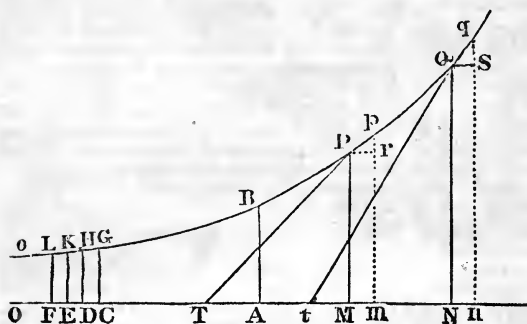
Linea N A O secundum quam perpendicularis P M motu uniformi et sibi parallelo fer-



tur, dicitur axis logarithmicæ, et lineæ P M, Q N perpendiculares in axem sunt ejus ordinatæ.

Si quædam ex ordinatis logarithmicæ, ut A B, sit æqualis unitati, punctum axes A cui insistit censetur abscissarum origo, et abscissæ a parte A M sumptæ, sunt positivæ, a parte A O negativæ et abscissa pertinens ad ordinatam A B sive ad unitatem est ipsum o.

quamproximæ et æqualiter distantes, est per Corollarium præcedens $GC : HD = HD : KE$, eadem ratione est $HD : KE = KE : LF$, sicque deinceps, unde liquet ordinatas $GC : HD : KE : LF$, &c. esse in progressionem geometricâ.



Corol. 1. Differentiæ quamminimæ ordinatarum logarithmicæ æqualibus tempusculis genitæ, sunt ut illæ ordinatæ.

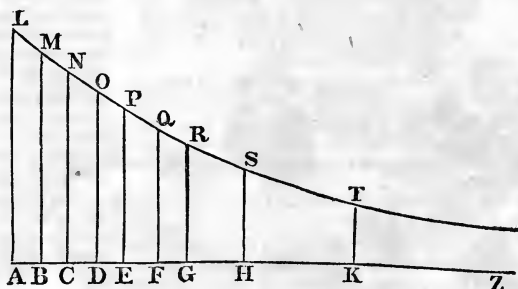
In quovis enim puncto logarithmicæ velocitas axi perpendicularis quâ ordinatæ crescunt vel decrescunt, est ordinatæ proportionalis (ex def.), sed durante tempusculo infinitè parvo illa velocitas uniformis est censenda, et æqualibus tempusculis incrementa vel decrementa linearum sunt ut velocitates uniformes quibus generantur, ergo incrementa vel decrementa ordinatarum h. e. earum differentiæ æqualibus tempusculis genitæ, sunt ut illæ ordinatæ.

Corol. 2. Sint ordinatæ quævis PM, QN, ducantur duæ aliæ ordinatæ p m, q n ipsis quamproximæ et ab iis æqualiter distantes, p met q nerunt prioribus ordinatis proportionales: Velocitas enim quâ ordinata motu sibi parallelo fertur est uniformis, ideoque eodem tempore ordinata PM ad p m perveniet ac QN ad q n ob æquales distantias, ergo, per Cor. 1. differentiæ ordinatarum PM et QN dum perveniunt ad p m et q n erunt iis ipsis ordinatis proportionales, sed adjectis vel detractis iis differentiis a lineis PM et QN sunt ordinatæ p m, q n, et adjectis vel detractis ex terminis rationis cujusvis, correspondentibus terminis rationis ipsi æqualis non mutatur prior ratio, ergo ordinatæ p m et q n erunt inter se ut PM ad QN, et etiam alternando $PM : p m = QN : q n$.

Corol. 3. Si sumantur in axe puncta C, D, E, F ad distantias æquales et quamminimas, in iisque punctis erigantur ordinatæ, illæ ordine constituent progressionem geometricam. Nam quia ex Hyp. ordinatæ GC et HD, HD et KE sunt

dividuntur tam A E quam HK, in partes infinitè parvas æquales inter se, totidem erunt divisiones in utroque intervallo; erigantur in illa puncta ordinatæ, fient duæ progressionem geometricæ, in quibus totidem erunt termini, et rationes terminorum successivorum æquales erunt, quia ordinatæ in utrâque progressionem æqualiter distant; ergo ex æquo, primus terminus AL prioris progressionis erit ad EP ultimum terminum ejus progressionis, ut HS primus terminus alterius progressionis ad ejus ultimum terminum KT. Q. e. d.

Et si sumantur in axe plura puncta æquè distantia ordine continuo sibi succedentia, ordinatæ



in iis punctis erectæ erunt in progressionem geometricâ: probatur ut in Cor. 3. defin.

Corol. E converso, si in lineâ quâvis sumantur plura puncta, æquè distantia ordine continuo, et in iis erigantur perpendiculares quæ sint in progressionem geometricam, logarithmica aliqua per earum perpendiculariarum extremitates transibit.

Sint enim A, D, G, &c. ea puncta æquè distantia dividanturque eorum intervallo in partes æquales quamminimas, totidem erunt in quovis intervallo, assumantur mediæ proportionales in-

ter perpendiculares A L et D O, D O et G R, &c. tot quot sunt divisionum puncta, et in singulis punctis erigantur perpendiculares iis mediis proportionalibus ordine sumptis aequales; Denique curva tangat tam perpendiculares datas A L, D O, G R quam hasce medias, dico eam curvam esse logarithmicam.

Facile enim liquet ex naturâ progressionum, quod cum sit $A L : D O = D O : G R$, &c. et totidem mediæ proportionales assumantur inter A L et D O, quot assumuntur inter D O et G R, sicque deinceps, formari progressionem continuum constantem ex omnibus illis perpendicularibus tam datis quam inventis, ideò quamlibet ex illis, ut A L, esse ad sibi proximam B M, ut alia quævis D O, est ad proximam P E, unde dividendo, est A L ad suam differentiam a proximâ, ut est etiam D O ad suam differentiam a proximâ, ideòque perpendicularium proximarum differentiæ erunt ubique eis perpendicularibus proportionales; Evanescentibus ergo punctorum in axe sumptorum intervallis, et perpendicularibus ad vicinas æquali aequaliter celeritate latis et æquali tempusculo (ob æqualitatem intervallo- rum), velocitates quibus crescunt vel decrescunt perpendiculares erunt iis ipsis perpendicularibus proportionales; Ergo (ex definitione logarithmicæ) ea curva quæ tanget eas perpendiculares crit logarithmica.

34. *Theor. II. Abscissæ axis logarithmicæ, sunt logarithmi ordinarum in earum extremo insistentium.* Ferantur hinc inde ab origine axis partes æquales quamminimæ, in extremo singularum erigantur ordinatæ, illæ omnes ordinatæ constituent progressionem geometricam inter cuius terminos occurrit unitas, earum verò abscissæ erunt in progressionem arithmeticâ propter partium in axe sumptarum æqualitatem, et abscissæ quæ unitati respondet est 0; Jam autem cum termini progressionis arithmeticæ inter quos est 0 ita aptantur terminis progressionis geometricæ ut 0 respondeat unitati et reliqui termini sibi respondeant, tum termini progressionis arithmeticæ sunt logarithmi terminorum correspondentium progressionis geometricæ; Ergo abscissæ logarithmicæ, sunt logarithmi ordinarum correspondentium.

Corol. 1. Portio axis quæ intercipitur inter duas ordinatas est logarithmus rationis quæ intercedit inter illas ordinatas. Quotiens enim duarum quantitatum exprimit rationem quæ inter illas intercedit, et differentia logarithmorum earum quantitatum, est logarithmus quotientis earum, sed abscissæ sunt logarithmi ordinarum, et portio axis quæ intercipitur inter duas ordinatas est differentia abscissarum sive logarithmorum ad eas ordinatas pertinentium, ergo illa portio est logarithmus quantitatis quæ exprimit rationem quæ inter ordinatas intercedit.

Corol. 2. Si dentur duarum aut plurium quantitatum logarithmi, et a puncto dato rectæ alicujus sumantur longitudines eis logarithmis æquales, et in earum extremo erigantur perpendiculares quantitativis quarum sumuntur loga-

arithmi æquales, logarithmica aliqua per earum perpendicularem extremitates transibit.

In recta O A N (vid. fig. prim. pag. succed.) sumatur punctum A in quod erigatur perpendicularis A B unitati æqualis, sitque A M logarithmus quantitatis cui æqualis est perpendicularis M P, sit A a differentia progressionis arithmeticæ ex quâ desumuntur logarithmi, quæ ideò accuratè continebitur in intervallo A M toties quot sunt termini in progressionem geometricam ex qua desumuntur quantitantes quarum habentur logarithmi, quærantur tot mediæ proportionales inter A B et M P quot sunt divisionum puncta inter A et M, et in illa puncta erigantur perpendiculares illis mediis proportionalibus ordine æquales, fiet progressio geometrica, quæ est ipsa progressio quantitatum quarum abscissæ lineæ O A N quantitate A a successivè auctæ sunt logarithmi, siquidem in utrâque progressionem occurrunt termini A B et M P eodem intervallo in utraque dissiti, sed si in punctis æquidistantibus lineæ quævis erigantur perpendiculares in progressionem geometricâ, logarithmica aliqua earum vertex tanget (Cor. Theor. I.) Ergo si dentur numeri cum suis logarithmis concipi semper poterit logarithmica cujus abscissæ sint illi logarithmi et cujus ordinatæ sint quantitantes quibus respondent.

35. *Theor. III. Axis logarithmicæ est ejus asymptotus ad quam ab unâ parte accedit propius datâ quâvis quantitate numquam tamen eam attingit, et a quâ ab alterâ parte longius recedit datâ quâvis quantitate.*

Sint duæ ordinatæ A B, M P quarum una sit alterius dupla vel plusquam dupla, feratur portio axis A M hinc inde secundum axem sine fine, ordinatæ in ea puncta erecta crescant ab unâ parte, et ab alterâ decrescant in ratione duplâ vel plusquam duplâ (per Cor. Theor. I.) sed ex principiis Archimedeis quantitas crescens in progressionem duplâ vel plusquam duplâ omnem quantitatem datam tandem excedet, et ex principiis Euclideanis quantitas quævis decrescens in ratione duplâ vel plusquam dupla minor fit quâvis quantitate datâ; Ergo logarithmica longius ab axe recedit, aut propius ad eum accedit quâvis quantitate datâ, numquam tamen eum attinget, attingat enim eum si fieri potest in quodam puncto X, ferendo distantiam A M secundum axem, fiet tandem ut cadat proximè citra X, putâ in Y, tum proximè ultra, ut in Z; in puncto Y nondum attinget axem ex Hypothesi, et aliquo intervallo Y V ab eo distabit, sed quia $Y Z = A M$ debebit esse $A B : M P = Y V$ ad ordinatem in Z, quæ ideò dabitur, ac per consequens logarithmica nondum attinget axem in Z, nedum eum attingit in X. Q. e. d.

36. *Theor. IV. Subtangens logarithmicæ est constans.* Capiantur enim ubivis in axe particulæ æquales quamminimæ M m, N n, erectisque ordinatis M P, m p, et N Q, n q, per puncta P et Q concipiantur tangentes P T, Q t axi occurrentes in T, t; ducantur etiam rectæ P r, Q s, ordinatis m p, n q perpendiculares. Evan-

escentibus ordinatarum distantis $M m$, $N n$, triangulum $P p r$ fit simile triangulo $T P M$, et triangulum $Q q s$ simile triangulo $t Q N$, ideòque est $p r : P M = P r$ (sive $M m$) : $M T$, et $q s : Q N = N n$ (sive $M m$) : $N t$, sed $c b$ dis-

$\frac{M B}{L A} d y$ sive (quia $M B = y - d y$ et $L A = y$) secundus ille terminus erit $\frac{y - d y}{y} d y$, un-

de juxta methodum summandi progressionis geometricas

$$\begin{aligned} \text{est } b &= d y \times \frac{\frac{y - d y}{y}^n - 1}{\frac{y - d y}{y} - 1} \\ &= -\frac{1}{y^{n-1}} \times (y - d y)^n - y^n \\ &= (\text{valore } y - d y \text{ in seriem} \\ \text{reducto}) &= \frac{1}{y^{n-1}} \times (y^n - \\ n y^{n-1} d y + n \times \frac{n-1}{2} \\ y^{n-2} d y^2, \&c. - y^n, \text{ sive de-} \\ \text{letis terminis } y^n \text{ et } -y^n, \text{ tota-} \\ \text{que serie per } -y^{n-1} \text{ divisa} \end{aligned}$$

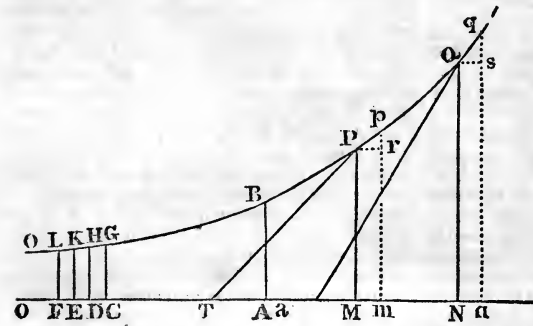
$$\text{est } b = + n d y - \frac{n(n-1)}{2} y^{-1} d y^2 + \frac{n^3 - 3n^2 - 2}{2 \times 3} y^{-2} d y^3, \&c. \text{ sed quoniam } n$$

est numerus infinitus, in singulis coefficientibus altissima ejus dignitas sola assumi debet, reliquis terminis neglectis, unde series ad hanc reducitur

$$b = + n d y - \frac{n^2 y^{-1} d y^2}{2} + \frac{n^3 y^{-2} d y^3}{2 \times 3}$$

&c. qui quidem termini finiti sunt, compensatâ dignitate numeri infiniti n per infiniti parvi $d y$ similem dignitatem.

Ex eâ autem serie, per serierum reversionem

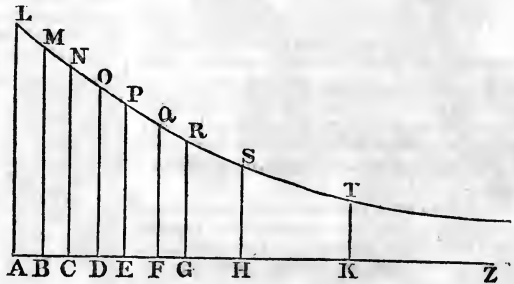


tantias $M m$, $N n$ æquales est $p m$: $P M = q n$: $Q N$ et dividendo est $p r$: $P M = q s$: $Q N$, quare $P r$ (sive $M m$) : $M T = N n$ (sive $M m$) : $N t$, adeòque $M T = N t$. Q. e. d.

Corol. Hinc cum ordinata sit ad subtangentem constantem ut fluxio ordinatæ ad fluxionem abscissæ, obtinetur logarithmica æquatio fluxionalis. Abscissa $A M$ dicatur x , ordinata $M P$, y , subtangens $M T$, s , fluxio $M m$ erit $d x$, $p r = d y$, cunq̃ue sit $y : s = d y : d x$, est $y d x = s d y$ æquatio ad logarithmicam.

37. Probl. I. Datâ subtangente et duabus ordinatis logarithmicæ, invenire portionem axis inter eas ordinatas interceptam.

1^{us}. Casus, major ex illis ordinatis non sit plusquam dupla alterius; major illa ordinata sit $L A$ quæ dicatur y , minor sit $G R$, differentia earum $L A - R G$ sit b . Portio axis $A G$ inter eas intercepta sit x , divisaque concipiatur in partes æquales infinite parvas $A B = d x$, earum numerus (qui infinitus censendus est) dicatur n , erit ergo $n d x = x$; subtangens data sit s , eritque per Corollarium præcedens $y : s = (d y : d x = n d y : n d x =) n d y : x$; hoc autem modo determinatur valor $n d y$. Concipiatur erectæ omnes ordinatæ in puncta divisionum portionis axis $A G$, erunt in progressionem geometricâ (per Cor. 3. def. n. 32.) et cum earum differentiæ sint ut illæ ordinatæ (per Cor. 1. def. n. 32.) differentiæ successive earum ordinatarum erunt in progressionem geometricâ, cujus omnes termini simul sumpti differentiam $L A - R G$ sive b efficient; numerus autem terminorum ejus progressionis erit n , primus terminus $d y$, secundus invenitur per hanc proportionem $L A : M B = d y :$



$$\begin{aligned} \text{obtinebitur valor ipsius } n d y, \text{ sit enim } n d y \\ = A b + B b^2 + C b^3 + D b^4 \&c. \\ \text{erit } + n d y = + A b + B b^2 + C b^3 \&c. \\ = \frac{n d y^2}{2 y} = \frac{A^2 b^2}{2 y} + \frac{2 A B b^3}{2 y} \\ + \frac{n^3 d y^3}{2 \times 3 y^2} = \frac{A^3 b^3}{2 \times 3 y^2} \end{aligned}$$

Cum ergo hi omnes termini debeant efficere b , fiat primus terminus $A b = b$ erit $A = 1$, et reliqui omnes termini debebunt esse æquales o ,

suppeditabuntque totidem æquationes ad determinandos coefficientes B, C, D, &c. v. gr. est

$$+ B b^2 - \frac{A^2 b^2}{2y} = 0, \text{ unde invenitur } B =$$

$$\frac{1}{2y}; \text{ est } C b^2 - \frac{2 A B b^3}{2y} + \frac{A^3 b^3}{2 \times 3 y^2} = 0,$$

substitutoque valore A et B divisoque per b^3 , est $C = \frac{1}{3 y^2}$, sicque de cæteris, unde reperitur

$$n d y = b + \frac{b^2}{2y} + \frac{b^3}{3 y^2} + \frac{b^4}{4 y^3}, \text{ \&c.}$$

Cum itaque sit $y : s = n d y : x$, erit $x = s \times \frac{b}{y} + \frac{b^2}{2 y^2} + \frac{b^3}{3 y^3} + \frac{b^4}{4 y^4}$, &c. Q. e. i.

2^{us}. Cas. Quod si ordinata L A fit plusquam dupla ordinatæ T K, quærat media proportionalis inter L A et T K, cujus si L A non sit plusquam dupla, invenietur intervallum abscissum inter eam et L A, ut prius, eritque dimidia pars intervalli quæsiti A K, erit enim L A ad eam mediam, ut ea media ad T K, unde portio axis inter L A et eam mediam, erit æqualis portioni axis inter eam mediam et T K: si L A ejus mediæ sit plusquam dupla, quærat nova media inter L A et priorem mediam, intervallum inter hanc et L A erit quarta pars portionis quæsitæ A K. Quod si L A sit adhuc plusquam dupla istius mediæ repetatur operatio donec media inveniaturs cujus L A non sit plusquam dupla, ex cujus intervallo, intervalli A K valorem assignare licebit, eo quo prius usi sumus ratiocinio.

Corol. 1. Si una ex ordinatis sit unitas, portio axis quæsita x erit alterius ordinatæ abscissa, idèoque ejus erit logarithmus, positivus quidem si ea ordinata sit unitate major, negativus verò si unitate sit minor.

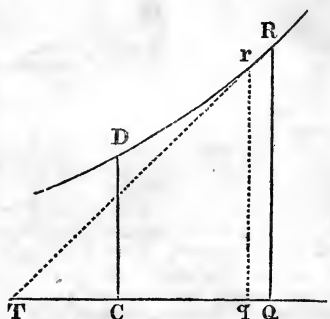
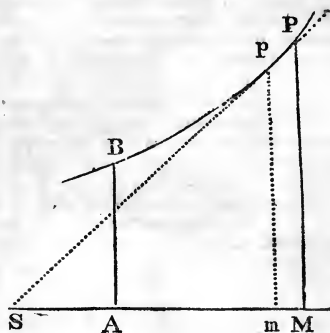
Corol. 2. Si ordinata G R sit unitas, et ordinata L A ejus dupla, et si subtangentes logarithmicæ sit æquales unitati, series abscissam exhibens in hanc mutatur $x = \frac{1}{1 \times 2} + \frac{1}{2 \times 4} +$

$$\frac{1}{3 \times 8} + \frac{1}{4 \times 16}, \text{ \&c. quorum terminorum calculus est facilissimus, qui si instituitur, abscissa quæsita invenietur } x = .6931472.$$

38. Theor. V. Sint duæ diversæ logarithmicæ in utrâque sumantur ordinatæ æquales, abscissæ illis ordinatis correspondentes in utrâque logarithmicâ erunt ut earum logarithmicarum subtangentes, adeoque in constanti ratione.

Sint duæ logarithmicæ P B, R D prioris subtangens sit M S = s, subtangens alterius sit Q T = t; Ordinatæ P M, R Q in utrâque sumptæ sint æquales dicanturque y; sint ordinatæ B A et D C æquales unitati; abscissa A M dicatur x, et C Q, z; dico fore $s : t = x : z$. Dividatur A M in partes infinitè parvas d x, quarum numerus (infinitus) dicatur n. In totidem partes d z dividatur C Q, et concipiantur ordinatæ in omnes divisiones erectæ, illæ ordinatæ erunt in progressionē geometricā in utroque intervallo, sitque p m secundus terminus

primæ progressionis, et q r secundus terminus progressionis alterius, erit in primâ P M : B A = P Mⁿ⁻¹ : p mⁿ⁻¹, in secunda R Q : D C = R Qⁿ⁻¹ : r qⁿ⁻¹, ex natura progressionis geometricæ, et quia tres priores termini



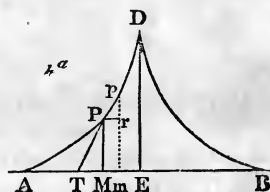
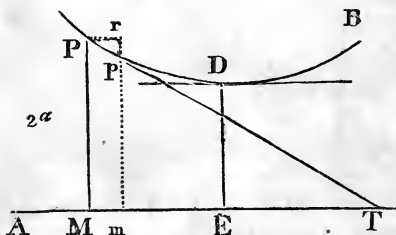
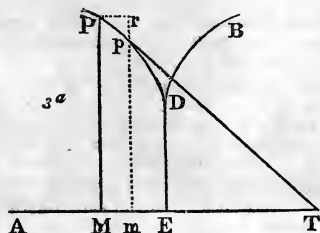
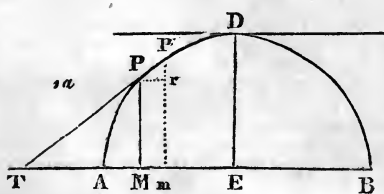
harum proportionum ex hypothesi sunt æquales; æquales etiam erunt $p m^{n-1}$ et $r q^{n-1}$, idèoque $p m = r q$, et $P M - p m = R Q - r q$, differentiæ ergo proximarum ordinarum sunt æquales, dicanturque d y. Est autem in prima logarithmica (per Probl. 1. n. 37.) $y : s = n d y : n d x$ sive x, et alternando $y : n d y = s : x$; in secunda $y : t = n d y : n d z$ sive z, et alt. $y : n d y = t : z$, est ergo $s : x = t : z$ sive $s : t = x : z$. Q. e. d.

Corol. 1. Hinc liquet quod (manente unitate) logarithmicæ quarum eadem erunt subtangentes, in omnibus erunt æquales, quippe si sumantur in iis æquales ordinatæ abscissæ etiam æquales erunt.

Corol. 2. Logarithmicæ vero diversæ speciei dicuntur, quarum subtangentes erunt diversæ; et logarithmi diversæ speciei dicuntur, ubi eisdem quantitativis logarithmi diversi responderunt, unde etiam logarithmicæ ad quas pertinent diversæ illæ logarithmorum species, habebunt diversas subtangentes (per hoc Theor.) idèoque erunt diversæ speciei.

De Maximis et Minimis.

47. Theor. Si quantitas variabilis, (quam exponat recta P M curvæ P D B ordinata) ad certum usque terminum D continuè crescat et postèa decrescat, vel contrà, decrescat primum et



deindè crescat. Actaque sit altera ordinata p m priori P M infinite propinqua, et per punctum P recta P r abscissæ A P parallela secans p m in r, ratio incrementi vel decrementi evanescentis p r ordinatæ P M, ad incrementum evanescentis M m abscissæ A M in puncto D ubi ordinata M P omnium maxima vel minima evadit, infinita est vel nulla.

Per punctum P ducatur P T tangens curvam in P, et abscissæ occurrens in T, et propter similitudinem triangulorum p r P, P M T, erit p r ad P r, seu M m ut P M ad M T. Sed si coincidente puncto P cum D, tangens P T evadat abscissæ A E parallela et proindè M P fiat maxima vel minima ordinata E D ut in figurâ 1^a. et 2^a. punctum T in infinitum abit, et idè ratio P M ad M T seu ratio p r ad M m nulla est. Contrà verò si coincidente P cum D, tangens P T cum ordinatâ maximâ vel minimâ D E conveniat, ut in figurâ 3. et 4. evanescit subtangens M T et ratio P M ad M T, sive p r ad M m infinita evadit.

48. Corol. 1. Ut ex datâ æquatione inter abscissam A M et ordinatam M P, inveniat valorem abscissæ A E cui maxima vel minima applicata E D ordinatur, sumenda est æquationis fluxio, et ratio fluxionis ordinatæ ad fluxionem abscissæ, seu ratio p r ad M m, eaque vel infinito

vel nihilo æquanda est, aut quod idem est, factâ M m constante, fluxio ordinatæ vel infinito vel nihilo æqualis supponenda.

49. Corol. 2. Si quantitas variabilis cujus maximum vel minimum quaeritur non sit ordinata curvæ, potest illa supponi æqualis ordinatæ curvæ alicujus in datam quantitatem ductæ, uti si proposita esset quantitas variabilis $a x^2 - x^3$ in quâ a data est, x indeterminata, poneretur $a x^2 - x^3 = b b y$, quæ est æquatio ad curvam cujus abscissa est x, et ordinata y, et hinc, sumptis fluxionibus, foret $2 a x d x - 3 x^2 d x = b b d y$, et $2 a x - 3 x^2 = \frac{b b d y}{d x} = 0$ adeoque $2 a x - 3 x^2 = 0$ et $x = \frac{2}{3} a$. Si itaque loco x substituat $\frac{2}{3} a$ in quantitate propositâ, obtinebitur maximum ejus $\frac{4}{27} a^3 - \frac{8}{27} a^3 = -\frac{4}{27} a^3$. Idem inventum fuisset brevius, si nullâ factâ suppositione, fluxio variabilis propositæ videlicet $2 a x d x = 3 x^2 d x$, nihilo fuisset æquata.

PROPOSITIO I. THEOREMA I.

Corporis, cui resistitur in ratione velocitatis, motus ex resistantiâ amissus est ut spatium movendo confectum.

Nam cum motus singulis temporis particulis æqualibus amissus sit ut velocitas, hoc ^(a) est, ut itineris confecti particula, erit, componendo, motus toto tempore amissus ut iter totum. Q. e. d.

Corol. Quare si corpus, gravitate omni destitutum, in ^(b) spatiis liberis sola vi insitâ moveatur; ac detur tum motus totus sub initio, tum etiam motus reliquus post spatium aliquod confectum: ^(c) dabitur spatium totum quod corpus infinito tempore describere potest. Erit enim spatium illud ad spatium jam descriptum, ut motus totus sub initio ad motûs illius partem amissam.

LEMMA I.

Quantitates differentiis suis proportionales sunt continuè proportionales.

Sit A ad A — B ut B ad B — C et C ad C — D, &c. et convertendo fiet A ad B ut B ad C et C ad D, &c. Q. e. d.

PROPOSITIO II. THEOREMA II.

Si corpori resistitur in ratione velocitatis, et idem solâ vi insitâ per medium simile moveatur, sumantur autem tempora æqualia: velocitates in principiis singulorum temporum sunt in progressionem geometricâ, et spatia singulis temporibus descripta sunt ut velocitates.

Cas. 1. Dividatur tempus in particulas æquales; et si ipsis particularum initiis agat vis resistantiæ impulsu unico, quæ sit ut veloci-

^(a) * Hoc est, ut itineris confecti particula (12) ob datum temporis momentum (ex hyp.)

^(b) * In spatiis liberis, id est, in quibus nulum aliud est obstaculum præter medii resistantiam velocitati proportionalem.

^(c) * Dabitur spatium totum quod corpus infinito tempore describere potest, hoc est, usque ad motus extinctionem. (Ostendetur autem infra, in nota f, infinitum tempus requiri ut motus omnis extingatur, quando resistitur motui in

ratione velocitatis.) Cùm ergo motus ad extinctionem usque amissus, sit ipse motus totus, et motus amissi sint ut spatia movendo confecta (per Theor.) erit motus totus ad motûs partem amissam post datum spatium descriptum, ut spatium ad extinctionem usque motûs descriptum ad illud datum spatium. Unde liquet spatium quod corpus ad motûs usque extinctionem describit finitum esse, cùm datam habeat rationem ad spatium finitum.

tas: ^(d) erit decrementum velocitatis singulis temporis particulis ut eadem velocitas. Sunt ergo velocitates differentiis suis proportionales, et propterea (per Lem. I. Lib. II.) continuè proportionales. ^(e) Proinde si ex æquali particularum numero componantur tempora quælibet æqualia, erunt velocitates ipsis temporum initiis, ut termini in progressionem continuâ, qui per saltum capiuntur omisso passim æquali terminorum intermediorum numero. Componuntur autem horum terminorum rationes ex rationibus inter se iisdem terminorum intermediorum æqualiter repetitis, et propterea eæ quoque rationes compositæ inter se eadem sunt. Igitur velocitates, his terminis proportionales, sunt in progressionem geometricâ. Minuantur jam æquales illæ temporum particulæ; et augeatur earum numerus in infinitum, eò ut resistentiæ impulsus reddatur continuus; et velocitates in principiis æqualium temporum, semper continuè proportionales, erunt in hoc etiam casu continuè proportionales. Q. e. d.

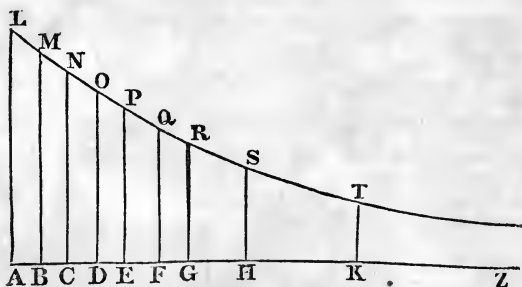
Cas. 2. Et divisim velocitatum differentiæ, hoc est, earum partes singulis temporibus amissæ, sunt ut totæ: spatia autem singulis temporibus descripta sunt ut velocitatum partes amissæ (per Prop. I. Lib. II.) et propterea etiam ut totæ. Q. e. d.

Corol. Hinc si asymptotis rectangulis A C, C H describatur hyperbola B G, sintque A B, D G ad asymptoton A C perpendiculares, et exponatur tum corporis velocitas tum resistentia medii, ipso motus initio,

^(d) * Erit decrementum velocitatis. (15) ut resistentia ob datum temporis momentum, ideò-que (per hyp.) ut velocitas.

^(e) 50. Proinde si ex æquali, &c. Linea recta A Z in particulas æquales A B, B C, C D, &c.

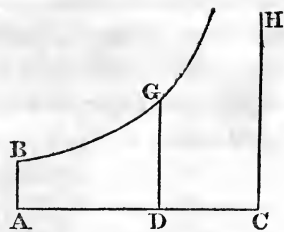
si ex æquali particularum numero componantur tempora quælibet æqualia, ut A E, E H, H K, &c. erunt velocitates A L, E P, H S, &c., ipsis temporum initiis ut termini qui e progressionem geometricâ per saltum capiuntur, omisso passim æquali terminorum intermediorum B M, C N, &c. et F Q, G R, &c. numero. Componuntur autem horum terminorum A L, E P, H S, &c. rationes ex æqualibus rationibus terminorum intermediorum æqualiter repetitis; nimirum ratio A L ad E P, componitur ex rationibus A L ad B M, B M ad C N, &c. quæ tum magnitudine, tum numero æquales sunt rationibus E P ad F Q, F Q ad G R, &c. ex quibus componitur ratio E P ad S H, et ita porro. Quare ratio A L



divisa, exponat tempus, et perpendiculara A L, B M, C N, &c. exponant velocitates ipsis singulorum temporum A B, B C, C D, &c. initiis; erunt (ex Dem.) velocitates illæ in continuâ progressionem geometricâ decrescente. Proinde

ad E P æqualis est rationi E P ad H S, et hæc æqualis rationi H S ad K T. Manifestum autem est (39) curvam L M N S T, ad quam terminantur perpendiculara omnia A L, B M, C N, &c. esse logarithmicam.

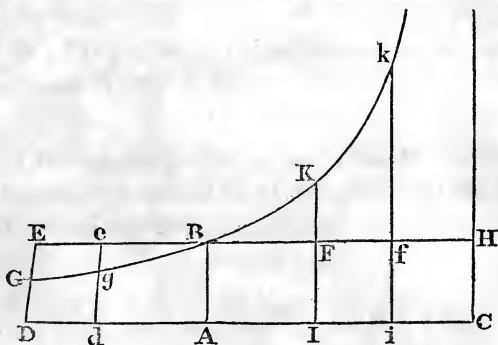
per lineam quamvis datam AC , elapso autem tempore aliquo per lineam indefinitam DC : exponi potest tempus per aream $ABGD$, et spatium eo tempore descriptum per lineam AD . ^(f) Nam si area illa per motum puncti D augeatur uniformiter ad modum temporis, decrescet recta DC in ratione geometrica ad modum velocitatis, et ^(g) partes rectae AC æqualibus temporibus descriptae decrescent in eadem ratione.



PROPOSITIO III. PROBLEMA I.

Corporis, cui, dum in medio simili recta ascendit vel descendit, resistitur in ratione velocitatis, quodque ab uniformi gravitate urgetur, definire motum.

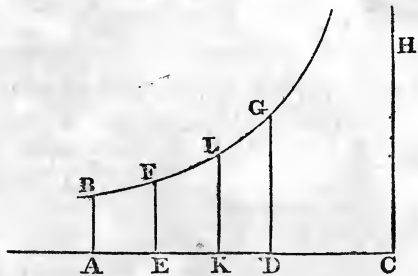
Corpore ascendente, exponatur gravitas per datum quodvis rectangulum $BACH$, et resistantia medii initio ascensus per rectangulum $BADE$ sumptum ad contrarias partes rectae AB . Asymptotis rectangulis AC , CH , per punctum B describa-



^(f) * Nam si area illa per motum puncti D sive ordinata DG augeatur uniformiter ad modum temporis, exhibeatque proinde tempus, decrescet recta DC in ratione geometrica (380. Lib. I.) ad modum velocitatis, et ideo velocitatem poterit exponere (per Cas. 1. Dem.) et quia recta AC exponit velocitatem ipso motus initio, et DC , velocitatem residuam elapso tempore $ABGD$ erit AD ut velocitas amissa, atque ideo ut spatium descriptum (per Prop. I. hujus). Quia verò coincidentibus punctis D et C , area $ABGD$ infinita evadit, manifestum est tempore infinito finitum spatium AC describi.

^(g) * Et partes rectae AC æqualibus temporibus descriptae decrescent in eadem ratione, &c. Nam si area $ABGD$ ductis ordinatis FE , LK in partes æquales $ABFE$, $EFLK$, $KLGD$ divisa sit, erunt lineae CA , CE , CK , CD in progressionem geometricam decrescentem (380. Lib. I.) hoc est $CA : CE = CE : CK = CK : CD$, et dividendo

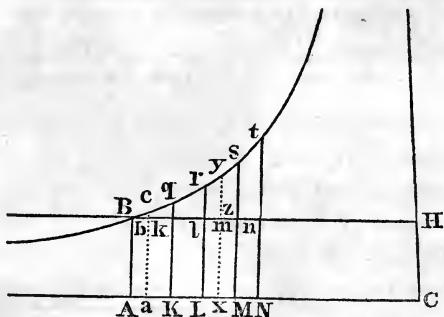
$AE : EK = EK : KD = CA : CE$. Decrescunt ergo partes rectae AC in ratione velocitatis. Exponent igitur rectae AE , EK ,



KD , &c., spatia temporibus $ABFE$, $EFLK$, $KLGD$, descripta, et tota recta AD spatium toto tempore $ABGD$ descriptum.

et Lem. VIII. Lib. I.) ad aream $B k q$ ut $K q$ ad $\frac{1}{2} k q$ seu $A C$ ad $\frac{1}{2} A K$, hoc est, ut vis gravitatis ad resistantiam in medio temporis primi.

Et ^(a) simili argumento areæ $q K L r$, $r L M s$, $s M N t$, &c. sunt ad areas $q k l r$, $r l m s$, $s m n t$, &c. ut vires gravitatis ad resistantias in medio temporis secundi, tertii, quarti, &c. Proinde cum areæ æquales $B A K q$, $q K L r$, $r L M s$, $s M N t$, &c. sint viribus gravitatis analogæ, erunt areæ $B k q$, $q k l r$, $r l m s$, $s m n t$, &c. resistantiis in mediis singulorum temporum, hoc est (per hypothesin) velocitatibus, atque ^(o) ideo descriptis spatiis analogæ. Sumantur analogarum summæ, et erunt areæ $B k q$, $B l r$, $B m s$, $B n t$, &c. spatiis tótis descriptis analogæ; necnon areæ $A B q K$, $A B r L$, $A B s M$, $A B t N$, &c. temporibus. Corpus igitur inter descendendum, tempore quovis $A B r L$, describit spatium $B l r$, et tempore $L r t N$



$B k q$ ut $K q$ ad $\frac{1}{2} k q$ seu ut $A C$ ad $\frac{1}{2} A K$. Etenim per ea Lemmata has areas pro rectilineis sumi posse constat, erigatur in medio partis $A K$ perpendicularis $a c$ ad hyperbolam usque, facile constabit ex elementis trapezium $A B q K$ fore ad triangulum $B k q$ ut tota ea perpendicularis $a c$ (pro quâ $K q$ sumi poterit) ad portionem ejus $b c$ intra triangulum comprehensam, quæ erit (ex const. et 2^a. 6^a. Elem.) $= \frac{1}{2} k q$, est verò ex natura hyperbolæ ea perpendicularis $a c$ ad $A B$, ut $A C$ ad $C a$ sive $A C - \frac{1}{2} A K$ et dividendo, est ea perpendicularis $a c$ ad $a c - a b$ sive $b c$ quæ est $\frac{1}{2} k q$ ut $A C$ ad $A C - A C + \frac{1}{2} A K$ sive $\frac{1}{2} A K$; Ergo area $A B q K$ est ad aream $B k q$ ut $A C$ ad $\frac{1}{2} A K$, sive ut rectangulum $A B C H$ ad rect. $\frac{1}{2} A B k K$, seu ut vis gravitatis quam exponit rectang. $A H$ ad resistantiam in medio temporis primi quam exponit rectang. $A k$, cum enim sit $A K$ ut velocitas toto primo tempore acquisita, erit $\frac{1}{2} A K$ ut velocitas in medio temporis primi acquisita; resistantiæ autem sunt velocitatibus analogæ.

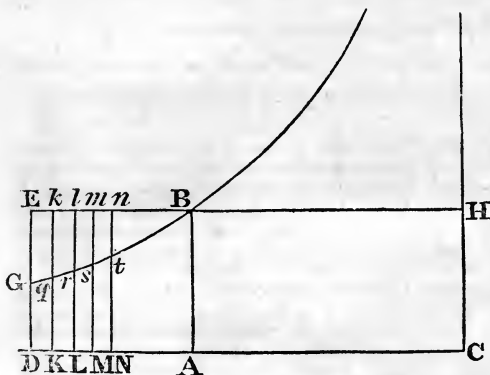
⁽ⁿ⁾ Et simili argumento areæ. Sumptis enim istis areis pro trapeziis rectilineis: ducantur perpendicularares $x z$ y in medio partium $A K$, $K L$, $L M$, $M N$ ad hyperbolam usque, et (ex Elementis) facile constabit quod area tota singuli trapezii (v. g. $r L M s$) est ad ejus areæ portionem supra $B H$ positam (nempe $r l m s$) ut linea tota $x y$ per medium trapezii ducta ad ejus

partem $z y$ supra $B H$, sed ex naturâ hyperbolæ est ea perpendicularis $x y$ ad $A B$ sive $x z$, ut $A C$ ad abscissam $C x$ illi perpendiculari respondentem (quæ est $C L - \frac{1}{2} L M$), et dividendo, est ea perpendicularis $x y$ ad ejus partem $z y$ supra $B H$, ut $A C$ ad $A x$ portionem abscissæ inter A et eam perpendicularem (hoc est, in exemplo assumpto, ut $A C$ ad $A L + \frac{1}{2} \times L M$). Ergo area tota singuli trapezii ad ejus areæ portionem supra $B H$, ut $A C$ ad $A x$ portionem abscissæ inter A et medium partis cujusvis assumptæ, sive (assumpta communi altitudine $A B$) ut rectangulum $A H$, ad rectangulum sub $A B$ et lineâ inter A et medium partis assumptæ comprehensa; sed illud est ut vis gravitatis, hoc ut velocitas ac proinde ut resistantia in medio temporis cui respondet pars assumpta, ergo alternando, area singuli trapezii est ad vim gravitatis ut portio trapezii supra $B H$ ad resistantiam eive ad velocitatem in medio temporis cui respondet trapezium, sed areæ totæ trapeziorum sunt ubique æquales, et vis gravitatis semper eadem, constans ergo est eorum ratio; ergo, portiones trapeziorum super $B H$, ut $r l m s$ sunt sicut resistantiæ sive ut velocitates, adeoque ut spatia singulis tempusculis quibus respondent descripta.

^(o) * Atque ideo descriptis spatiis analogæ. Spatia enim singulis temporibus descripta sunt ut velocitates per Prop. II. hujusce libri.

spatium $r l n t$. Q. e. d. Et (P) similis est demonstratio motûs expositi in ascensu. Q. e. d.

(P) *Et similis est demonstratio.* Resolvatur enim rectangulum DB in rectangula innumera $Dk, Kl, Lm, Mn, \&c.$ quæ sint ut decrem-
ta velocitatum æqualibus totidem temporibus facta, et erunt, nihil, $Dk, Dl, Dm, Dn, \&c.$

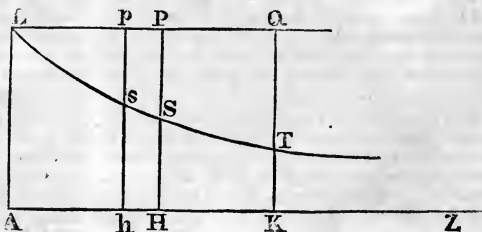


ut velocitates totæ amissæ in principio singulo-
rum temporum æqualium. Quia igitur totum
rectangulum DB , exponit (per hyp.) velocita-
tem corporis et resistantiam medii velocitati pro-
portionalem initio ascensus, rectangula $AE, A k, Al, Am, An, \&c.$ exponent velocitates
residuas, resistantiasque medii initio singulorum
temporum æqualium. Fiat AC , ad AK , sive
rectang. AH ad rectang. AK , ut vis gravitatis
ad resistantiam principio temporis secundi, et vi
gravitatis addatur resistantia (quod gravitas et
resistentia corporis ascendentis motum retardent)
et erunt $DEHC, KkHC, LmHC, NnHC, \&c.$, ut vires absolutæ quibus corpus
in principio singulorum temporum retardatur,
atque idè (per Mot. Leg. 2. vel per not. 18.)
ut decremenda velocitatum, id est, ut rectangula
 $Dk, Kl, Lm, Mn, \&c.$, et propterea (per Lem.
I. Lib. II.) in progressionem geometricâ. Quarè
si rectæ $Kk, Ll, Mm, Nn, \&c.$, oc-
currant hyperbolæ in $q, r, s, t, \&c.$
erunt areæ $DGqk, kqrL, LrsM, MstN, \&c.$ æquales, idèque tum
temporibus, tum viribus gravitatis sem-
per æqualibus analogæ.

Erigatur in medio partis DK per-
pendicularis usque ad EB , erit area
 $DGqK$ ad aream $GEkq$ ut pars
ejus perpendicularis ad hyperbolam
ordinata ad ejus partem reliquam us-
que ad EB , sed (per Theor. IV. de
Hyperbola,) ea ordinata ad hyperbo-
lam est ad AB sive ad totam perpendicularem,
ut AC ad ejus ordinatæ abscissam, idèque di-
videndo, est ea ordinata ad perpendicularis par-

tem reliquam usque ad lineam EB , sive est
area $DGqK$ ad aream $GEkq$ ut AC ad
portionem abscissæ inter A et perpendicularem,
et assumptâ communi altitudine AB , ut rectan-
gulum AH ad rectangulum sub AB et por-
tione abscissæ inter A et perpendicu-
larem, idèque area $DGqK$ ad
aream $GEkq$ ut vis gravitatis ad
resistentiam sive velocitatem residuam
in medio temporis primi, cùmque vis
gravitatis sit ubique eadem et areæ
 $DGqK, qKLr$, ubique æquales,
areæ $GEkq, kqrL, \&c.$ erunt sem-
per ut resistantiæ in singulis temporibus
sive ut velocitates, idèque ut
spatia singulis tempusculis descripta,
ac per consequens areæ totæ $GENt$,
erunt ut spatia toto tempore $GDNt$
descripta, dum areæ $ABNn$ erunt
ut velocitates in fine eorum temporum
residuæ.

51. Si asymptoto AZ descripta sit
logarithmica quavis LST , ad asymp-
totum versus Z accedens, et ordinata
 AL exponat velocitatem corporis
initio motûs, abscissæque AH, AK , exponant
tempora; erunt (50) ordinatæ HS, KT , ut
velocitates residuæ elapsis temporibus $AH,$
 AK , et idè ductâ per punctum L rectâ LQ ,
asymptoto AZ parallela, et ordinatas productas
 HS, KT secante in P, Q , erunt PS, QT ut
velocitates amissæ, atque etiam ut spatia descrip-
ta, temporibus AH, AK , vel LP, LQ .
Ductâ ordinatâ, hs , alteri HS , infinitè pro-
pinquâ, spatium velocitate uniformi AL , tem-
pusculo hH descriptum in vacuo, erit ad spati-
um eodem tempore cum velocitate HS , con-
fectum in medio resistente, ut rectangulum HP
 $\times Hh$, ad rectangulum $SH \times Hh$, seu aream
 $HSsh$ (12) et idè si totum tempus AH in
particulas innumeras ut hH divisum sit, erit
spatium cum velocitate AL , in vacuo descrip-
tum toto tempore AH , ad spatium eodem
tempore percursum in medio resistente ut rec-



tangulum $APad$ aream logarithmicam $ALSH$;
sed area $ALSH$, æqualis est rectangulo sub-
tangenti logarithmicæ in PS , (39) et idè si

Corol. 1. Igitur velocitas maxima, quam corpus cadendo potest acquirere, est ad velocitatem dato quovis tempore acquisitam, ut vis data gravitatis, quâ corpus illud perpetuò urgetur, ad vim resistantiæ, quâ ⁽¹⁾ in fine temporis illius impeditur.

Corol. 2. Tempore autem aucto in progressionem arithmeticâ, summa velocitatis illius maximæ ac velocitatis in ascensu, atque etiam earundem differentia in descensu ^(r) decrescit in progressionem geometricâ.

Corol. 3. ^(s) Sed et differentię spatiorum, quæ in æqualibus temporum differentiis describuntur, decrescunt in eâdem progressionem geometricâ.

assumpta sit AL subtangenti æqualis, est area $ALSH$, æqualis rectangulo $AL \times PS$; Quare in hac hypothesi, erit spatium prius ad posterius ut LP , ad PS .

^(q) * In fine temporis illius impeditur. Est enim velocitas dato tempore, $ABrL$ acquisita, ad velocitatem alio quovis tempore $ABtN$ acquisitam, ut rectangulum Al ad rectangulum An , sive ut linea data Al , ad lineam An , (ex

Quare tempore aucto in progressionem arithmeticâ, summa velocitatis maximæ ac velocitatis in ascensu residuæ decrescit in progressionem geometricâ. Simili modo in descensu corporis patet quod crescentibus temporibus (vid. fig. notæ super.) $ABqK$, $ABrL$, $ABsM$, &c., in progressionem arithmeticâ, abscissæ CA , CK , CL , CM , &c., decrescunt in progressionem geometricâ (380. Lib. I.), sed abscissæ illæ sunt ut differentię velocitatis maximæ quam exhibet

linea AC et velocitatis acquisitæ quam exponit linea AK , vel AL , vel AM , &c., crescente igitur tempore in progressionem arithmeticâ, differentia velocitatis maximæ, et velocitatis dato quovis tempore in descensu acquisitæ, decrescit in progressionem geometricâ. Hinc si summa illa in ascensu et differentia in descensu numeris exprimantur, erunt tempora ut eorum numerorum logarithmi.

^(r) * Sed et differentię spatiorum. Nam si in ascensu corporis capiantur tempora $DGqK$, $KqrL$, $LrsM$, $MstN$, &c. (vid. fig. prim. pag. præced.) æqualia, erit spatium primo tempore descriptum ut $GEkq = DK \times DE - DGqK$; spatium tempore secundo descriptum ut $qklr = KL \times DE - KqrL$ (sive quia $KqrL = DGqK$) = $KL \times DE - DGqK$, et ita de cæteris. Quare differentia spatiorum primo et secundo tempore descriptorum est ut $DK \times DE - KL \times DE$, id est, ob datam DE , ut $DK - KL$; et simili argumento differentia spatiorum secundi et tertii temporis est ut $KL - LM$; differentia spatiorum tertii et quarti temporis ut $LM - MN$. Erunt igitur differentię spatiorum quæ in æqualibus temporum differentiis describuntur ut differentię $DK - KL$, $KL - LM$, $LM - MN$, &c., sed (ex dem.) termini DK , KL , LM , MN , &c., decrescunt ut termini progressionis geometricæ DC , KC , LC , MC , &c. Ergo differentię $DK - KL$, $KL - LM$, $LM - MN$, &c., decrescunt ut DK , KL , LM , MN , &c., seu ut termini progressionis geometricæ DC , KC , LC , MC , &c. Eadem est demonstratio pro descensu.

dem.), et ideò velocitas corporis cadentis cum areâ $ABtN$, seu cum tempore continuò crescit. Sed coincidentibus puncto N cum puncto C et ordinatâ Nt cum asymptotâ CH , area $ABtN$ infinita evadit, hoc est, tempus fit infinitum et velocitas maxima; Quare velocitas maxima quæ etiam terminalis dicitur, est ad velocitatem dato quovis tempore $ABrL$, acquisitam ut AC ad AL , seu ut rectangulum AH , ad rectangulum Al , hoc est, (ex dem.) ut vis gravitatis ad vim resistantiæ in fine temporis $ABrL$.

^(r) * Decrescit in progressionem geometricâ. In ascensu corporis temporibus $DGqK$, $DGrL$, $DGsM$, &c. in arithmeticâ progressionem crescentibus, abscissæ CD , CK , CL , &c. in progressionem geometricâ decrescunt (380. Lib. I.) sed singulæ abscissæ illæ sunt (ex dem.) ut summa velocitatis maximæ quam exponit linea CA , et velocitatis residuæ quam exponit linea AK vel AL , vel AM , &c., in fine temporis $DGqK$, vel $DGrL$, vel $DGsM$, &c.

hoc est, ut linea Rr . Ipso autem motus initio area $R D G T$ ^(f) æqualis est rectangulo $D R \times A Q$, ideóque linea illa Rr (seu $\frac{D R \times A B - D R \times A Q}{N}$) tunc est ad $D R$ ut $A B - A Q$ seu $Q B$ ad N , id est, ut $C P$ ad $D C$; atque ideo ut motus in altitudinem ad motum in longitudinem sub initio. Cùm igitur Rr semper sit ut altitudo, ac $D R$ semper ut longitudo, atque Rr ad $D R$ sub initio ut altitudo ad longitudinem: necesse est ut Rr semper sit ad $D R$ ut altitudo ad longitudinem, et propterea ut corpus moveatur in linea $D r$ a F , quam punctum r ^(g) perpetuò tangit. $Q. e. d.$

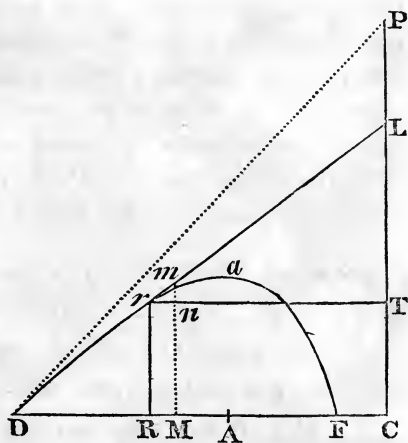
^(f) * *Æqualis est rectangulo, &c.* Nam coincidente puncto t cum G , evanescit $T t$ respectu $R t$ seu $A Q$, fitque area evanescens $R D G T$ æqualis $R D G t$ seu $D R \times A Q$.

^(g) 54. *Perpetuo tangit.* Quoniam autem $D A$ est ad $A C$ ut resistens ex motu verticali sub initio orta ad vim gravitatis, tempus totius ascensûs corporis erit $D A B G$ (per Prop. III. hujus), quo etiam tempore percurrit corpus longitudinem $D A$, et ideò ad maximam suam altitudinem a perveniet ubi erit in perpendicularo $A B a$, et postea semper appropinquat ad asymptoton $P C$ (per Cor. Prop. II.) Per punctum quodvis trajectorye r agatur $r T$ horizontali $D C$ parallela et verticali $C P$ occurrens in T , verticalis $M m$ ipsi $R r$ infinitè propinqua secet $r T$ in n et tangentem $r L$ seu curvam in m : et quoniam motus corporis in loco r per arcum $r m$ dividi potest in motum horizontalem $r n$ et verticalem $n m$, erit velocitas horizontalis ad verticalem ut $r n$ ad $n m$, et ad obliquam secundum tangentem curvæ ut $r n$ ad $r m$. Sed ob similitudinem triangulorum $r n m$, $r T L$, est $r n : n m = r T$ vel $R C : T L$, et $r n : r m = R C : r L$. Quare cum $R C$ sit ut velocitas horizontalis corpori in loco r residua ex velocitate $D C$ quam sub initio motus habebat in loco D (per Cor. Prop. II.); erit $T L$ ut velocitas verticalis corpori residua ex velocitate initiali $C P$, et $r L$ ut velocitas obliqua in arcu $r m$ ex duabus $r T$ et $T L$ composita. Est itaque velocitas et proinde resistens corporis in puncto quovis trajectorye r ut curvæ tangens $r L$.

55. Hinc per datum trajectorye punctum r duci potest tangens $r L$. Nam velocitas verticalis $L T$ in loco r est ad velocitatem verticalem $C P$ in loco D , ut rectangulum $R B$ ad rectangulum $D B$ (vide figuram textûs) sive ut $R A$ ad $D A$ (per Prop. II.); ideóque $L T = \frac{C P \times R A}{D A}$.

56. Ex superiori constructione facilè deducitur æquatio ad trajectoryam $D r a F$. Positis enim $D P = b$, $D C = e$, $C P = f$, $A C = g$, $A B = h$, $R r = y$, et $D R = x$, erit (per Theor. 4^{um} de Hyperb. Lib. I.) $D C (e) : A C$

$(g) = A B (h) : G D = \frac{g h}{e}$, et $R C (e - x) : A C (g) = A B (h) : R T = \frac{g h}{e - x}$, ideóque $Q B = A B - G D = \frac{e h - g h}{e}$, et arææ hyperbolicæ $R D G T$ elementum nascens $R T \times d x = \frac{g h d x}{e - x}$, ac proinde area $R D G T = g h. S. \frac{d x}{e - x}$, Præterea (per constr.) est



$C P (f) : D C (e) = Q B \frac{(e h - g h)}{e} : N = \frac{e h - g h}{f}$, et $R r = y = \frac{D R \times A B - R D G T}{N}$.

Est et $D R \times A B = h x$. Quare erit $y = \frac{f x}{e - g} - \frac{f g}{e - g} \times S. \frac{d x}{e - x}$. Est etiam (per constr.) $D A$ seu $e - g$ ad $A C$ seu g ut resistens medii ex motu in altitudinem ad vim gravitatis, et ideò per Cor. I. Prop. III. ut velocitas

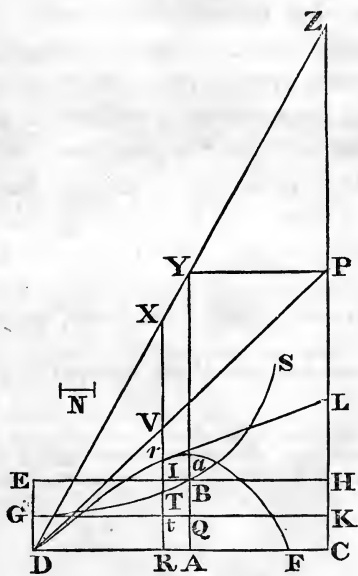
Et propterea V_r est $\frac{D R_q \times C K \times C P}{2 D C_q \times Q B}$, id est (ob proportionales

$$D R \text{ et } D C, D V \text{ et } D P) \frac{D V_q \times C K. \times C P}{2 D P_q \times Q B} \text{ et latus rectum}$$
$$\frac{D V \text{ quad.}}{V_r} \text{ prodiť } \frac{2 D P q \times Q B}{C K \times C P}, (^{\circ}) \text{ id est (ob proportionales } Q B \text{ et}$$

C K, D A et A C) $\frac{2 D P q \times D A}{A C \times C P}$, ideóque ad 2 D P, ut D P \times D A
ad C P \times A C; (p) hoc est, ut resistentia ad gravitatem. Q. e. d.

Corol. 4. Unde si corpus de loco quovis D, datâ cum velocitate, secundum rectam quamvis positione datam D P projiciatur; et resistentia mediî ipso motûs initio detur: inveniri potest curva D r a F, quam corpus idem describet. Nam ex datâ velocitate ^(q) datur latus rectum parabolæ, ut notum est. Et sumendo 2 D P ad latus illud rectum, ut est vis gravitatis ad vim resistentiæ, datur D P. Dein secando D C in A, ut sit C P \times A C ad D P \times D A in eâdem illâ ratione gravitatis ad resistentiam, dabitur punctum A. ^(r) Et inde datur curva D r a F.

Corol. 5. Et contra, si datur curva
D r a F, dabitur et velocitas corporis
et resistentia medii in locis singulis r.
(^s) Nam ex datâ ratione C P \times A C ad



(^c) * *Id est ob proportionales Q B et C K, D A et A C, &c. Nam (per Theor. IV. de Hyp.) A B est ad G D (sive A Q vel C K) ut D C ad A C, et divisim Q B est ad C K ut D A ad A C, id est* $\frac{Q B}{C K} = \frac{D A}{A C}$.

(P) * *Hoc est, ut resistentia ad gravitatem, per construct. Probl. II.*

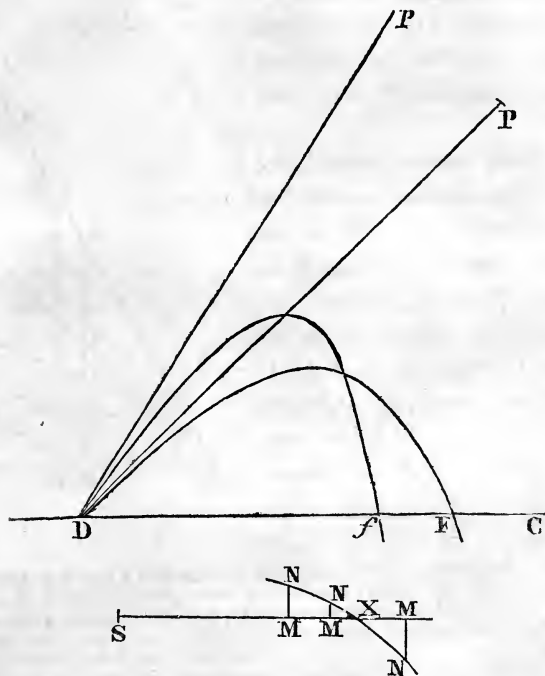
(^q) * *Datur latus rectum parabolæ, &c.* Datâ velocitate secundum directionem tangentis D P, datur tum spatium finitum in medio non resistente tempore dato æqualiter descriptum, tum ex effectu cognito gravitatis in tempore dato, habetur spatium verticale finitum V r eodem

tempore vi gravitatis descriptum, id est, dantur ordinata et abscissa parabolæ, quibus datis datur illius latus rectum (per Theor. I. de Parabol.)

(^F) * *Et inde datur curva D r a F*, non solum constructione per hyperbolam, sed etiam constructione illâ quæ per logarithmicam absolutur (59.) Nam inventâ D P, sumenda est logarithmicæ subtangens P Z ad D P in ratione gravitatis ad resistantiam sub initio motûs; et ideo logarithmicæ subtangens P Z erit etiam ad D P ut 2 D P ad latus rectum parabolæ.

(^s) * Nam ex datâ ratione $CP \times AC$ ad $DP \times DA$, id est (per constr.) ratione gravitatis ad re-

Corol. 7. Unde liquet methodus determinandi curvam $D r a F$ ex phænomenis quamproximè, et inde colligendi resistantiam et velocitatem quâcum corpus projicitur. Projiciantur corpora duo similia et æqualia



eâdem cum velocitate, de loco D , secundum angulos diversos $C D P$, $C D p$ et cognoscantur loca F , f , ubi incidunt in horizontale planu $D C$. Tum, assumptâ quâcumque longitudine pro $D P$ vel $D p$, fingatur quod resistantia in D sit ad gravitatem in ratione quâlibet, et exponatur ratio illa per longitudinem quamvis $S M$. (y) Deinde per computationem, ex longitudine illâ assumptâ $D P$, inveniantur longitudines $D F$, $D f$, ac de

$2 D P$ ut $D V$, sive ut velocitas (per notam superiorem).

(y) 64. *Deinde per computationem.* Datâ enim $D P$ longitudine et positione, dantur $C P$ et $C D$, et datâ ratione resistantiæ in D ad gravitatem dantur $D A$ et $A C$ per constructionem problematis istius: His autem datis, curva $D r a F$ (vide figuras superiores) describi potest, et hinc invenitur amplitudo horizontalis $D F$ constructione per hyperbolam vel per logarithmicam (59.) Si autem rem voluerimus calculo

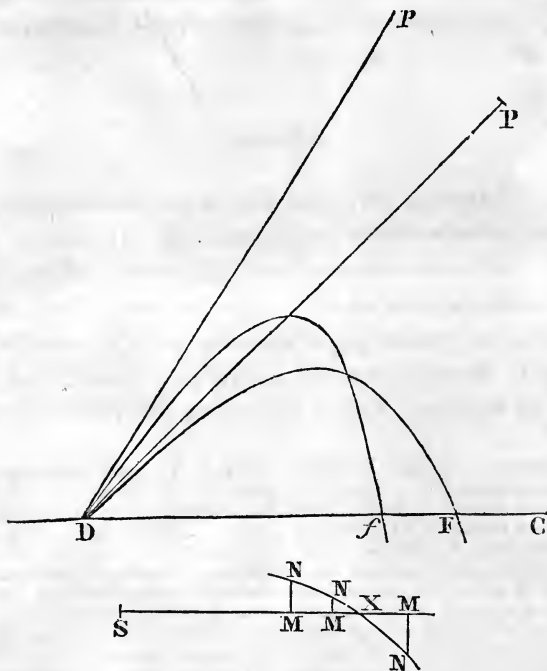
tractare, uti poterimus æquatione $y = \frac{ax}{g} -$

a. L. $\frac{e}{e-x}$ (63) in qua ut sit $x = D F$, po-

nenda est $y = 0$, et æquatio fiet $\frac{ax}{g} =$

L. $\frac{e}{e-x}$, ex quâ per regressum serierum, vel per alias approximationes invenietur x per g et e , seu $D F$ per $A C$ et $D C$.

ratione $\frac{F f}{D F}$ per calculum inventâ, ^(z) auferatur ratio eadem per experimentum inventa, et exponatur differentia per perpendicularum M N. Idem



fac iterum ac tertio, assumendo semper novam resistentiæ ad gravitatem rationem S M, et colligendo novam differentiam M N. Ducantur autem differentiæ affirmativæ ad unam partem rectæ S M, et negativæ ad alteram; et per puncta N, N, N agatur curva regularis N N N secans rectam S M M M in X, ^(a) et erit S X vera ratio resistentiæ ad gravitatem,

^(z) 65. Auferatur ratio eadem per experimentum inventa; et si nihil est residui, recte assumpta fuit ratio resistentiæ ad gravitatem; si quid residui fuerit, exponatur differentia per M N. Nam si recte assumpta fuit ratio resistentiæ ad gravitatem, curva D r a F per constructionem vel per computationem descripta similis est trajectory quam corpus in medio resistente reverâ describit, et hinc homologarum in illis curvis linearum debet esse ratio data. Determinatur enim trajectory vera ex velocitate et angulo projectionis æquali P D C vel p D C, atque ex ratione resistentiæ ad gravitatem datam; et curva per constructionem delineata determinatur per longitu-

dinem assumptam D P vel D p, quæ velocitatem datam semper potest exhibere, per angulum P D C vel p D C, et per rationem linearum D A, A C, seu rationem resistentiæ ad gravitatem, si recte assumpta fuit: quare differentia tota inter veram trajectoryam et curvam hoc modo per constructionem descriptam est in magnitudine linearum homologarum, quarum ratio est eadem in utrâque curvâ. Curvæ igitur illæ similes sunt.

^(a) 66. Et erit S X vera ratio resistentiæ ad gravitatem. Nam ubi M N seu differentia rationum $\frac{F f}{D F}$, quæ per computationem et per experimentum inventæ sunt, nulla est, ratio re-

quam invenire oportuit. ^(b) Ex hac ratione colligenda est longitudo D F per calculum; et longitudo quæ sit ad assumptam longitudinem D P, ut longitudo D F per experimentum cognita ad longitudinem D P modo inventam, erit vera longitudo D P. Quâ inventâ, habetur tum curva linea D r a F quam corpus describit, tum corporis velocitas et resistentia in locis singulis.

Scholium.

Cæterum, resistentiam corporum esse in ratione velocitatis, ^(†) hypothesis est magis mathematica quam naturalis. In mediis, quæ rigore omni vacant, resistentiæ corporum sunt in duplicatâ ratione velocitatum. ^(c) Etenim actione corporis velocioris communicatur eidem medii quantitati, tempore minore, motus major in ratione majoris velocitatis; ideoque tempore æquali, ob majorem medii quantitatem perturbatam, communicatur motus in duplicatâ ratione major; estque resistentia (per Motûs

sistentiæ ad gravitatem recte assumpta fuit (65). Quare cum S M assumptam illam rationem exponat, et evanescat M N ubi S M fit S X, patet in hoc casu rationem resistentiæ ad gravitatem recte exponi per lineam S X. Itaque si innumeræ abscissæ S M assumptæ fuissent, et innumeræ ordinatæ N M per experimenta determinatæ, curva quam punctum N perpetuò tangit, rationem accuratam resistentiæ ad gravitatem determinaret per ejus intersectionem X cum lineâ S M; ideoque si multa fiunt tentamina, sicque plura obtineantur puncta N, et per ea ducatur curva regularis N N X N, illa quam proxime punctum X quæsitum determinabit; methodum autem ducendi curvam regularem per plura puncta data mox in Scholio sumus tradituri.

^(b) *Ex hac ratione colligenda est, &c. Sit, exempli causâ, ratio assumpta resistentiæ ad gravitatem 1 ad 10, seu $S M = \frac{1}{10}$; inventa autem sit $S X = 2 S M = \frac{2}{10} = \frac{1}{5}$; erit resistentia ad gravitatem ut 1 ad 5. Ex hac ratione et assumptâ longitudine D P colligenda est longitudo D F seu amplitudo jactûs (64); et quoniam inventâ verâ ratione resistentiæ ad gravitatem, trajectory per calculum vel per constructionem inventa similis est trajectory quam corpus in medio resistente, reverâ describit (65), erit amplitudo D F per calculum inventa ad amplitudinem D F per experimentum cognitam, ut assumpta longitudo D P ad veram longitudinem D P pro trajectory in medio resistente descriptâ. Hâc autem longitudine inventâ, habetur (per Cor. 4.) tum curva linea D r a F quam corpus reipsâ describit, tum corporis velocitas et resistentia in locis singulis (per Cor. 5.)

^(†) 67. Ex supra demonstratis determinari possent motus corporis in medio quod resistit partim uniformiter, partim in ratione velocitatis. Et quidem si corpus solâ vi insit in hoc medio feratur, pars illa resistentiæ quæ est uniformis, tanquam vis constans gravitatis quâ corporis ascenditis motus retardatur, considerata est, et in superioribus constructionibus pro corporis ascensu, non gravitas, sed ea resistentia uniformis data per lineam A C, vel per rectangulum A H exponi debet. Si vero corpus in prædicto medio vi gravitatis etiam urgeatur, linea A C gravitatem et resistentiæ partem uniformem simul junctas, si corpus ascendit, et excessum gravitatis supra eam resistentiæ partem uniformem, si corpus descendit, exponet. Qua ratione cæteris manentibus, determinabuntur motus corporis tum solâ vi insitâ moti, tum vi gravitatis urgente ascenditis et descenditis in medio quod resistit partim in ratione datâ, partim in ratione velocitatis, tum etiam corporis projecti.

^(c) Etenim actione, &c. Hæc patent per demonstrata (8).

68. Scholium. Ex æquatione ad curvam D r a F, quam (57) invenimus, deducitur hujus curvæ per logarithmicam satis elegans constructio, quâ usi sunt Varignonius et Hermannus. Eam hic exponemus breviter. Deinde cum in superioris propositionis Corollario ultimo et alibi postea describenda sit curva regularis quæ per data puncta transcat, hoc problema, quod Newtonus in Epistolâ ad Oldenburgum anno 1676. datâ unum fere ex pulcherrimis dicit quod solvere desideraverit, solvemus.

in problematis 55, 58 et 61. adhibuit. Hæc sunt ipsius verba: Cum curva non datur specie, sed determinanda proponitur, possisque pro arbitrio æquationem fingere quæ naturam ejus generaliter contineat, et hanc pro eâ designandâ tanquam si daretur assumere, ut ex ejus assumptione quomocumque perveniat ad æquationes ex quibus assumpta tandem determinetur. Si itaque curva generis dati per data puncta delineanda sit, assumatur generalis ad curvam illam æquatio cum terminorum coëfficientibus indeterminatis, et curvâ ad rectam aliquam positione datam relatâ, ex singulis punctis datis in rectam illam demittantur perpendicularares aut rectæ aliæ inter se parallelæ, quæ datæ erunt ut et earum abscissæ a dato in rectâ illâ puncto computatæ; deinde in assumptâ æquatione loco abscissæ variabilis x et ordinatæ etiam variabilis y scribantur abscissæ et ordinatæ per puncta data determinatæ, et tot inde obtinebuntur æquationes quot sunt puncta data per quæ curva transire debet, atque ex illis æquationibus, generalis æquationis assumptæ coëfficientes determinabuntur. Hujus methodi exemplum sit solutio Lemmatis V. Lib.

III. Principiorum, quod ita propositum est: invenire curvam generis parabolici quæ per data quocumque puncta transibit; cujus Lemmatis solutionem dedit ibidem Newtonus, sed sine demonstratione quæ tamen ex ejusdem auctoris differentiali methodo collegi potest.

76. I. Sinto puncta illa A, B, C, D, E, F, &c. et ab iisdem ad rectam quamvis positione datam H N demittantur perpendiculara quocumque A H, B I, C K, D L, E M, F N, &c.; positisque abscissâ variabili H S = x , et ordinatâ R S = y , assumatur generalis ad parabolam A B D E F æquatio $y = A + Bx + Cx^2 + Dx^3 + Ex^4 +$, &c., sintque A, B, C, D, E, &c. cum suis signis indeterminatæ. Dicantur A H = a , B I = f , C K = g , D L = h , E M = k , et H I = l , H K = m , H L = n , H M = t , &c. Ponantur 1^o. $y = a$ et $x = 0$; 2^o. $y = f$, et $x = l$; 3^o. $y = g$ et $x = m$; 4^o. $y = h$, et $x = n$; 5^o. $y = k$, et $x = t$ atque ita deinceps; et loco y et x seorsim substituantur hi valores in æquatione generali assumptâ, quæ in has mutabitur:

• II. $a = A$

$$f = A + B l + C l^2 + D l^3 + E l^4 + \&c.$$

$$g = A + B m + C m^2 + D m^3 + E m^4 + \&c.$$

$$h = A + B n + C n^2 + D n^3 + E n^4 + \&c.$$

$$-k = A + B t + C t^2 + D t^3 + E t^4 + \&c.$$

Subducantur æquationes inferiores ex superioribus, nimirum secunda ex primâ, tertia ex

secundâ, et ita deinceps. Differentia primæ ac secundæ ordinatæ per primum intervallum H I divisa dicatur b , id est, $b = \frac{a-f}{l}$; secundæ ac tertiæ differentia per secundum intervallum I K divisa dicatur $2b$, id est, $2b = \frac{f-g}{m-l}$, et ita de cæteris. Prodiibunt æquationes sequentes.

$$\text{III. } b = \frac{a-f}{l} = -B - Cl - Dl^2 - El^3$$

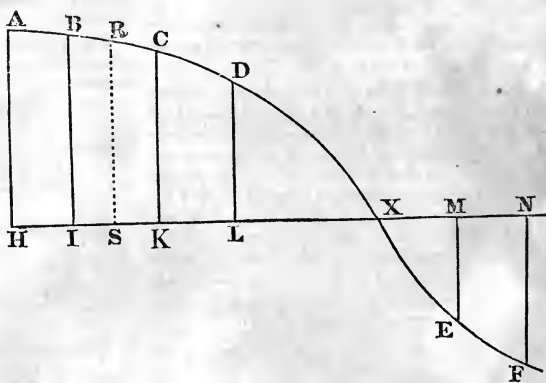
$$2b = \frac{f-g}{m-l} = -B - Cl - Cm - Dl^2 -$$

$$Dlm - Dm^2 - El^3 - El^2m - Elm^2 - Em^3$$

$$3b = \frac{g-h}{n-m} = -B - Cm - Cn - Dm^2 - Dmn - Dn^2 - Em^3 - Em^2n - Emn^2 - En^3$$

$$4b = \frac{h+k}{t-n} = -B - Cn - Ct - Dn^2 - Dnt - Dt^2 - En^3 - En^2t - Ent^2 - Et^3.$$

Simili modo capiantur adhuc æquationum istarum differentiæ, et dividantur per intervallum



inter duas ordinatas interceptum H K, I L, K M, et differentiæ sic divisæ dicantur c , $2c$, $3c$, ut hic factum videtur.

$$\text{IV. } c = \frac{b-2b}{m} = C + Dl + Dm + El^2 + Elm + Em^2.$$

$$2c = \frac{2b-3b}{n-l} = C + Dl + Dm + Dn + El^2 + Elm + Em^2 + Eln + Emn + En^2.$$

$$3c = \frac{3b-4b}{t-m} = C + Dm + Dn + Dt + Em^2 + Emn + En^2 + Emt + Ent + Et^2.$$

Harum æquationum differentia per intervalla trium ordinatarum H L, I M, divisæ dicantur d , $2d$, et erunt æquationes.

$$V. d = \frac{c-2c}{n} = -D - El - Em - En$$

$$2d = \frac{2c-3c}{t-1} = -D - El - Em - En - Et$$

Harum tandem æquationum differentia per intervallum quatuor ordinarum H M divisa d'catur ē, et erit

$$VI. e = \frac{d-2d}{t} = E.$$

Si plura fuissent puncta data, pluresque ideò fuissent æquationes, eodem modo pergendum esset usque ad differentiam ultimam: quæ hic est differentia quarta, et sic tandem pervenitur ad valorem coëfficientis ultimi termini æquationis generalis assumptæ, et deinde retrogrediendo inveniuntur valores aliarum coëfficientium D, C, B, et A hoc modo.

VII. Quoniam $e = E$, et (V) $d = -D - El - Em - En$, erit $D = -d - el - em - en$; et quia (IV.) est $c = C + D l + D m + E l^2 + E l m + E m^2$ ideòque $C = c - D l - D m - E l^2 - E l m - E m^2$ si loco E et D substituantur eorum valores modo inventi, habebitur $C = c + d l + d m + e l m + e n l + e m n$. Et simili modo si in æquatione (III.) $b = -B - C l - D l^2 - E l^3$, substituantur coëfficientium E, D, C valores, inveniatur $B = -b - c l - d l m - e l m n$.

VIII. Cum igitur sit (II.) $A = a$, æquatio assumpta $y = A + Bx + Cx^2 + Dx^3 + Ex^4$, in hanc abit $y = a - x. (b + cl + dlm + elm n) + x^2. (c + dl + d m + elm + en l + em n) - x^3. (d + el + em + en) + ex^4 = a - bx - clx + cx^2 - dlmx + d l x^2 + d m x^2 - d x^3 - elm n x + elm x^2 + en l x^2 + em n x^2 - el x^2 - em x^3 - en x^3 + ex^4$, seu $y = a + b. (-x) + c. (-x \times l - x) + d. (-x \times l - x \times m - x) + e. (-x \times l - x \times m - x \times n - x) +$, &c. In quâ æquatione patet terminorum progressus, et quomodo datâ abscissâ H S seu x inveniri compendiosè possit correspondens ordinata S R seu y. Nam si dicantur $-x$ seu $-H S = p$; $-I S \times p$, seu $-x \times l - x = q$; $+ S K \times q$, seu $-x \times l - x \times m - x = r$; $+ S L \times r$, seu $-x \times l - x \times m - x \times n - x = s$, ita scilicet pergendo ad usque perpendiculum penultimum, quod hic est D L; erit R S seu $y = a + bp + cq + dr + es +$, &c.

IX. Atque hæc ipsa est regula quam Newtonus casu secundo Lemmatis V. Lib. III. sic tradit: collige perpendiculorum A H, B I, C K, &c. differentias primas per intervalla perpendiculorum divisas b, 2 b, 3 b, 4 b, &c.; secundas per intervalla bina divisas c, 2 c, 3 c, 4 c, &c.; tertias per intervalla ternaria divisas d, 2 d, 3 d, &c.; quartas per intervalla quaternaria

divisas e, 2 e, &c. Et sic deinceps. Inventis differentiis, dic A H = a, $-H S = p$, p in $-I S = q$, q in $+S K = r$, r in $+S L = s$, pergendo scilicet ad usque perpendiculum penultimum. Et erit ordinatim applicata R S = a + bp + cq + dr + es +, &c. ubi observandum est, præponenda esse signa negativa terminis H S, I S, &c. qui jacent ad partes puncti S versus A, et signa affirmativa terminis S K, S L, &c. qui jacent ad alteras partes puncti S.

X. Per hanc igitur regulam, assumptâ quâlibet abscissâ H S, invenietur valor ordinatæ correspondens S R, singulaque parabolæ puncta determinabuntur. Si vero in æquatione ponatur $y = 0$, et deinde queratur valor abscissæ x, cognoscetur punctum X quo parabola rectam H N intersecat.

77. XI. Si perpendiculorum H A, I B, K C, L D, &c. æqualia sunt intervalla H I, I K, K L, &c.; cæteris ut supra (I) nominibus servatis, positoque intervallo H I = l = 1, erunt H K = m = 2, H L = n = 3, H M = t = 4, &c. et perpendiculorum differentia per intervalla, per intervalla bina, ternaria, quaternaria, et divisæ erunt (III., IV., V., VI.) quæ secuntur.

Differentiæ primæ per intervalla divisæ, $b = a - f$, $2b = f - g$, $3b = g - h$, $4b = h + k$.

Differentiæ secundæ per intervalla bina divisæ, $c = \frac{a-2f+g}{2}$, $2c = \frac{f-2g+h}{2}$, $3c = \frac{g-2h-k}{2}$.

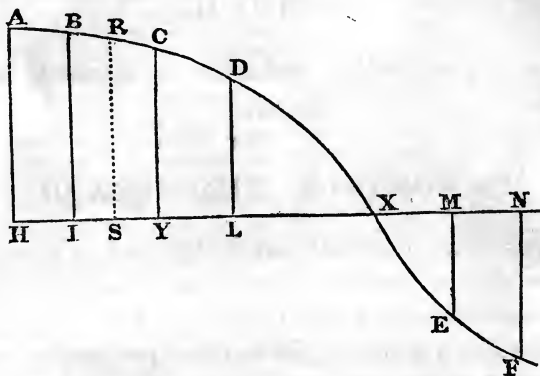
Differentiæ tertiæ per intervalla ternaria divisæ, $d = \frac{a-3f+3g-h}{6}$, $2d = \frac{f-3g+3h+k}{6}$.

Differentiæ quartæ per intervalla quaternaria divisæ, $e = \frac{a-4f+6g-4h-k}{24}$.

XII. Ponantur $a - f = \beta$, $a - 2f + g = \alpha$, $a - 3f + 3g - h = \delta$, $a - 4f + 6g - 4h - k = \epsilon$; et erit $b = \beta$, $c = \frac{\alpha}{2}$, $d = \frac{\delta}{6}$, $e = \frac{\epsilon}{24}$. Quare si hi valores substituantur in æquatione supra (VIII.) inventa, $y = a + b. (-x) + c. (-x \times l - x) + d. (-x \times l - x \times m - x) + e. (-x \times l - x \times m - x \times n - x) +$, &c., illa in hanc mutabitur $y = a + \beta (-x) + \frac{\alpha (-x \times l - x)}{2} + \frac{\delta (-x \times l - x \times 2 - x)}{2 \times 3} + \frac{\epsilon (-x \times l - x \times 2 - x \times 3 - x)}{2 \times 3 \times 4} +$, &c.

Quapropter si in hac ultimâ æquatione dicantur $-H S$, seu $-x = p$; $\frac{1}{2} p$ in $-I S$, seu $\frac{-x \times 1 - x}{2} = q$; $\frac{1}{3} q$ in $+S K$, seu

num, erit $y = a + \beta p + \alpha q + \delta r + \epsilon s + \dots$, &c. ut Newtonus in casu primo Lemmatis V. Lib. III. determinavit. De hoc problemate lector consulat clarissimos auctores, Herman-



$$\frac{-x \times 1 - x \times 2 - x}{2 \times 3} = r; \frac{1}{4} r \text{ in } +S L,$$

$$\text{seu } \frac{-x \times 1 - x \times 2 - x \times 3 - x}{2 \times 3 \times 4} = s; \text{ et}$$

ita pergatur ad usque perpendicularum penult-

imum in Appendice ad Phoronomiam, Craigium in Tractatu de Calculo Fluentium, maximè vero Stirling in libro de interpolatione serierum, in quo totam hanc materiam copiosè et sagaciter explicat.

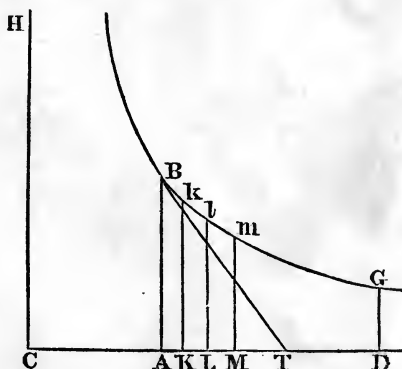
SECTIO II.

De motu corporum quibus resistitur in duplicatâ ratione velocitatum.

PROPOSITIO V. THEOREMA III.

Si corpori resistitur in velocitatis ratione duplicatâ, et idem solâ vi insitâ per medium simile movetur; tempora verò sumantur in progressionem geometricâ a minoribus terminis ad majores pergente: dico quod velocitates initio singulorum temporum sunt in eâdem progressionem geometricâ inversè; et quod spatia sunt æqualia, quæ singulis temporibus describuntur.

Nam quoniam quadrato velocitatis proportionalis est resistentia medii, ^(d) et resistentiæ proportionale est decrementum velocitatis; si tempus in particulas innumeras æquales dividatur, quadrata velocitatum singulis temporum initiis erunt velocitatum earundem differentiis proportionalia. Sunt temporis particulae illæ $A K, K L, L M, \&c.$ in rectâ $C D$ sumptæ, et erigantur perpendicularia $A B, K k, L l, M m, \&c.$ hyperbolæ $B k l m G$, centro C asymptotis rectangulis $C D, C H$ descriptæ, occurrentia in $B, k, l, m, \&c.$ ^(e) et erit $A B$ ad $K k$ ut $C K$ ad $C A$, et divisim $A B - K k$ ad $K k$ ut $A K$ ad $C A$, et vicissim $A B - K k$ ad $A K$ ut $K k$ ad $C A$, ideóque ut $A B \times K k$ ad $A B \times C A$. ^(f) Unde, cum $A K$ et $A B \times C A$ dentur, erit $A B - K k$ ut

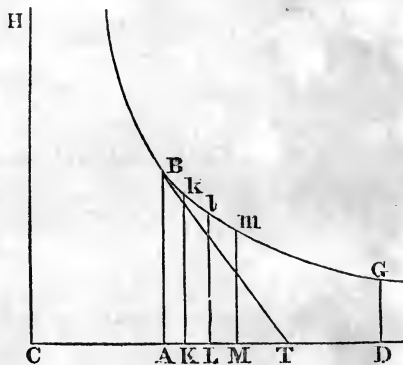


^(d) * Et resistentiæ proportionale est decrementum velocitatis; dato nempe temporis momento, (1. 15.).

^(e) * Et erit $A B$ ad $K k$ ut $C K$ ad $C A$, (per Theor. IV. de Hyp.).

^(f) * Unde, cum $A K$, et $A B \times C A$ dentur. $A K$ quidem (ex Hyp. tempus enim in particulas innumeras æquales dividitur quæ per lineas æquales $A K, K L, \&c.$ exponuntur) et $A B \times C A$ (per Theor. IV. de Hyp.).

$A B \times K k$; et ultimo, ubi coeunt $A B$ et $K k$, ut $A B q$. Et simili argumento erunt $K k - L l$, $L l - M m$, &c. ut $K k$ quad. $L l$ quad. &c. Linearum igitur $A B$, $K k$, $L l$, $M m$ quadrata sunt ut earundem differentiarum; et idcirco cum quadrata velocitatum fuerint etiam ut ipsarum differentiarum, ^(e) similis erit amborum progressio. ^(h) Quo demonstrato, consequens est etiam ut areae his lineis descriptae sint in progressionem consimili cum spatiis quae velocitatibus describuntur. Ergo si velocitas initio primi temporis $A K$ exponatur per lineam $A B$, et velocitas initio secundi $K L$ per lineam $K k$, et longitudo primo tempore descripta per aream $A K k B$; velocitates omnes sub-



sequentes exponuntur per lineas subsequentes $L l$, $M m$, &c. et longitudo descripta per areas $K l$, $L m$, &c. Et compositè, si tempus totum exponatur per summam partium suarum $A M$, longitudo tota descripta exponetur per summam partium suarum $A M m B$. Concipe jam tempus $A M$ ita dividi in partes $A K$, $K L$, $L M$, &c. ut sint $C A$, $C K$, $C L$, $C M$, &c. in progressionem geometricam; ⁽ⁱ⁾ et erunt partes illae in eadem progressionem, ^(k) et velocitates $A B$, $K k$, $L l$, $M m$, &c. in progressionem eadem inversam, ^(l) atque spatia descripta $A k$, $K l$, $L m$, &c. aequalia. Q. e. d.

Corol. 1. Patet ergo quod, si tempus exponatur per asymptoti partem quamvis $A D$, et velocitas in principio temporis per ordinatim applicatam $A B$; velocitas in fine temporis exponetur per ordinatam $D G$, et spatium totum descriptum per aream hyperbolicam adjacentem $A B G D$;

^(e) * *Similis erit ambarum progressio*; et ideo velocitates singulis temporum aequalium $A K$, $K L$, $L M$, &c. initiis exponi possunt per lineas $A B$, $K k$, $L l$, &c.

^(h) * *Quo demonstrato, consequens est ut areae* $A B k B$, $K k l k$, $L l m l$, &c. *sint in progressionem consimili cum spatiis quae velocitatibus* $A B$, $K k$, $L l$, &c., *tempusculis* $A K$, $K L$, $L M$, &c., *describuntur* (14).

⁽ⁱ⁾ 78. * *Et erunt partes illae* $A K$, $K L$, $L M$, &c. *quae sunt differentiae linearum* $C A$, $C K$, $C L$, $C M$, &c. *in eadem progressionem*. Differentiae enim cujusvis progressionis geome-

tricae, sunt in eadem progressionem geometricam. Nam cum sit $C A : C K = C K : C L = C L : C M$, &c., erit auferendo antecedentia ex antecedentibus et consequentia ex consequentibus $C A : C K = A K : K L = K L : L M$, &c.

^(k) * *Et velocitates* $A B$, $K k$, $L l$, $M m$, &c., *in progressionem eadem inversam*. Siquidem (per Theor. IV. de Hyp.) est $A B$ ut $C A$, inversè, $K k$ ut $C K$ inversè.

^(l) * *Atque spatia descripta*, $A B k B$, $K k l k$, $L l m l$, &c., *aequalia* (380. Lib. I.)

necnon spatium, quod corpus aliquod eodem tempore $A D$, velocitate primâ $A B$, in medio non resistente describere posset, ^(m) per rectangulum $A B \times A D$.

Corol. 2. Unde datur spatium in medio resistente descriptum, capiendô illud ad spatium quod velocitate uniformi $A B$ in medio non resistente simul describi posset, ut est area hyperbolica $A B G D$ ad rectangulum $A B \times A D$.

Corol. 3. Datur etiam resistantia medii, statuendo eam ipso motûs initio æqualem esse vi uniformi centripetæ, quæ in cadente corpore, tempore $A C$, in medio non resistente, generare posset velocitatem $A B$. Nam si ducatur $B T$ quæ tangat hyperbolam in B , et occurrat asymptoto in T ; ⁽ⁿ⁾ recta $A T$ æqualis erit ipsi $A C$, ^(o) et tempus exponet, quo resistantia prima uniformiter continuata tollere posset velocitatem totam $A B$.

Corol. 4. ^(p) Et inde datur etiam proportio hujus resistantiæ ad vim gravitatis, aliamve quamvis datam vim centripetam.

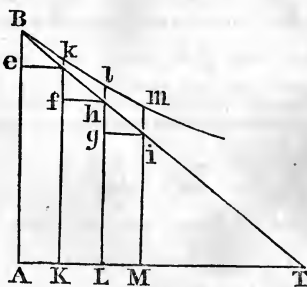
^(m) 79. * Per rectangulum $A B \times A D$. Si enim velocitas $A B$, manet eadem, tempore $A K$, describet corpus spatium $A B \times A K$, dum in medio resistente describit spatium $A B k K$, tempore $K L$ velocitate $A B$ describet spatium $A B \times K L$, dùm in medio resistente describit spatium $K k l L$, et itâ deinceps (14. Lib. I.); quare tempore $A M$ velocitate primâ $A B$ in medio non resistente describet corpus spatium $A B \times (A K + K L + L M) = A B \times A M$; et tempore $A D$, spatium $A B \times A D$. Et quoniam ipso motûs initio, est area $A B k K$, æqualis rectangulo $A B \times K k$, atque spatia in medio resistente et in medio non resistente descripta temporis momento $A K$, sunt etiam æqualia, liquet spatium in medio resistente descriptum tempore quovis $A D$, esse ad spatium eodem tempore in medio non resistente descriptum velocitate $A B$, ut est area hyperbolica $A B G D$ ad rectangulum $A B \times A D$.

80. Ex Corollario primo sequitur tempore infinito spatium infinitum describi in medio quod resistit in ratione quadrati velocitatis. Non enim evanescet $G D$, hoc est velocitas tota extincta non erit, nisi infinita evadat recta $A D$, hoc est nisi tempus motus sit infinitum, tuncque infinita fit area $A B G D$, seu spatium descriptum est infinitum.

⁽ⁿ⁾ * Recta $A T$ æqualis erit ipsi $A C$. (Per Theor. I. de Hyp.)

^(o) * Et tempus exponet. Ordinatæ $K k$, $L l$, $M m$, &c. rectæ $B T$, occurrant in k , h , i , &c. ex punctis k , h , i , demissa sint ad $A B$, $K k$, $L l$, &c. perpendicularia $K e$, $h f$, $i g$, &c. et sumptis temporibus quam minimis $A K$, $K L$, $L M$, æqualibus erunt $B e$, $k f$, $h g$ æquales, sed resistantia prima temporis momento $A K$, tollit velocitatem $A B - K k$, seu $B e$, et ea-

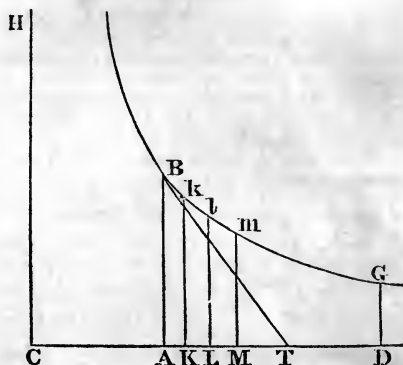
dem uniformiter continuata temporis momento $K L$, sive $A K$, tolleret etiam velocitatem $k f = B e$, et temporis momento $L M$, seu $A K$, velocitatem $g h = B e$, atquæ itâ deinceps; quare resistantia prima uniformiter continuata tempore $A T$ tolleret velocitatem totam $A B$,



quia $A B$ æqualis est omnibus differentiis $B e$, $k f$, $g h$, &c. usque ad T ; vis autem centripeta quæ tempore $A K$, producit velocitatem $B e$, æqualis est vi quæ eodem temporis momento eandem velocitatem $B e$ extinguit, seu æqualis est resistantiæ primæ, et illa vis centripeta uniformis manens toto tempore $A T$, totam velocitatem $A B$, produceret, quam resistantia prima uniformis manens eodem tempore extingueret; ergo resistantia prima æqualis est vi uniformi centripetæ quæ in cadente corpore, tempore $A T$ sive $A C$, in medio non resistente generare posset velocitatem $A B$.

^(p) * Et inde datur etiam proportio. Sunt enim vires centripetæ uniformes ut velocitates

Corol. 5. Et vice versâ, si datur proportio resistentiæ ad datam quamvis vim centripetam; (†) datur tempus A C, quo vis centripeta resistentiæ æqualis generare possit velocitatem quamvis A B: et inde datur punctum B per quod hyperbola asymptotis C H, C D, describi debet; (¹) ut et spatium A B G D, quod corpus incipiendo motum suum cum velocitate illâ A B, tempore quovis A D, in medio



similari resistente describere po-

test. quas dato tempore producant (13. Lib. I.) et ideo erit resistentia prima ad gravitatem ut velocitas quam producit vis centripeta uniformis cui resistentia illa æqualis supponi potest, ad velocitatem quam vis gravitatis eodem tempore generat.

(†) *Datur tempus A C quo vis resistentiæ æqualis generare possit velocitatem A B.* Si enim datur vis quædam centripeta, dabitur tempus quo velocitatem A B generare potest: tempora autem quibus diversæ vires centripetæ eandem velocitatem generare possunt, sunt inversè ut illarum vires; ergo si datur ratio vis centripetæ cui resistentia est æqualis ad aliam vim datam, dabitur ratio temporis quo hæc vis velocitatem A B generare potest ad tempus quo vis cui resistentia est æqualis eam velocitatem generat, hoc est datur tempus A C.

(¹) * *Ut et spatium A B G D.* His enim datis, datur tùm area A B G D, tùm rectangulum A B × A D, tùm spatium quod corpus tempore A D, cum datâ velocitate uniformi A B, describeret in medio non resistente, ideoque cum sit A B × A D, ad A B G D, ut spatium tempore A D et velocitate A B in medio non resistente descriptum ad spatium eodem tempore descriptum in medio resistente (per Cor. 2.) hoc spatium dabitur.

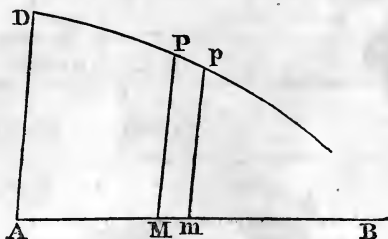
81. *Scholium.* Hujus propositionis constructio ad logarithmicam reduci facillè posset, sed id relinquo lectoris arbitrio, generalis problematis quod sequitur, solutionem analyticam tradiduri ut inventionis fons ipse aperiat.

PROBLEMA.

82. Definire motum corporis solâ vi insitâ latî in medio quod resistit in ratione compositâ ex simplici ratione densitatis medii, et quâvis ratione multiplicatâ celeritatis mobilis.

E loco A egrediatur corpus cum velocitate datâ c et tempore t describat rectam A M = s, sitque ejus velocitas in M = v densitas medii in eodem loco = k, et resistentia r erit (17.) $r d s = -v d v$. Ponatur resistentia $r = \frac{k v^n}{a^n}$,

sitque a quantitas data, et habebitur $\frac{k v^n d s}{a^n} = -v d v$, et hinc $k d s = -\frac{v^n d v}{a^n}$. Per punctum M, erigatur ad A M, perpendiculum M P quod exponat medii densitatem k in



loco M, sitque D P p curva quam punctum P perpetuò tangit, et erecto altero perpendiculo m p priori M P infinitè propinquo ut sit M m = d s, erit elementum M P p m = k d s = $-\frac{a^n v^{1-n} d v}{a^n}$, sumptisque fluentibus, area A D P M = $\frac{Q - a^n v^{2-n}}{2-n}$; quia verò evanescente areâ A D P M, evanescit quoque s, et fit v = c, erit o = $\frac{Q - a^n c^{2-n}}{2-n}$, et ideo constans Q = $a^n c^{2-n}$, atque itâ A D P M = $\frac{a^n c^{2-n} - a^n v^{2-n}}{2-n}$. Porro si densitas k, seu P M, est ut functio quâvis spatii de-

scripti s sive A M, poterit curva D P p describi, ac proindè in hac hypothese dato spatio descripto, dabitur per quadraturam area A D P M, velocitas, et contrà datà velocitate dabitur area A D P M; et hinc dabitur spatium descriptum A M, indè etiam (14. Lib. I.) datà velocitate aut spatio dabitur tempus t, et contrà.

83. Si $n = 2$, fit $2 - n = 0$, et ideò resu-
menda est æquatio $M P p m = -a^n v^{1-n}$

$d v = -\frac{a^2 d v}{v}$, quæ, sumptis fluentibus, abit

in hanc A D P M = $Q - a^2 L. v$, et quia

posità areâ A D P M = 0, fit $v = c$, erit Q

= $a^2 L. c$, ideòque A D P M = $a^2 L. c -$

$a^2 L. v = a^2 L. \frac{c}{v}$. Sit A D P M = b, lo-

garithmus numeri h = 1, seu L. h = 1, erit

b L. h = $a^2 L. \frac{c}{v}$, et $\frac{b}{a^2} \times L. h = L. \frac{c}{v}$,

seu L. h $\frac{b}{a^2} = L. \frac{c}{v}$, ac proindè h $\frac{b}{a^2} = \frac{c}{v}$, et

$v = \frac{c}{h \frac{b}{a^2}}$. Quarè dato spatio, dabitur velocitas

et hinc dabitur tempus (14) et contrà.

84. Sit densitas uniformis seu $k = 1$, erit k d s

= d s = $-a^n v^{1-n} d v$, sumptisque fluentibus

$s = \frac{Q - a^n v^{2-n}}{2-n} = \frac{a^n c^{2-n} - a^n v^{2-n}}{2-n}$. Un-

dè reperitur $v = \frac{[a^n c^{2-n} + (n-2)s]^{\frac{1}{2-n}}}{a^{\frac{n}{2-n}}}$.

Invenitur tempus per formulam $d t = \frac{d s}{v} =$

$-\frac{a^n v^{1-n} d v}{v} = a^n v^{-n} d v$. Et sumptis

fluentibus, fit $t = \frac{Q - a^n v^{1-n}}{1-n} =$

$\frac{a^n c^{1-n} - a^n v^{1-n}}{1-n}$, quia posito $t = 0$, fit v

= c, et proindè $Q = a^n c^{1-n}$.

85. Si $k = 1$, et $n = 1$, hoc est, si densitas

est uniformis et resistentia ut velocitas erit (84)

$s = a c - a v$; et quia (ibid.) $d t = -a^n v^{-n}$

$d v = -\frac{a d v}{v}$, erit $t = Q - a L. v = a L. c$

$- a L. v = a L. \frac{c}{v}$, quod posito tempore

$t = 0$, fiat $v = c$ et proindè $Q = a L. c$.

86. Si $k = 1$, et $n = 2$, erit (84) $t =$

$\frac{a^2 c - a^2 v}{c v}$, et quia (ibid.) $d s = -a^n v^{1-n} d v$

$= -\frac{a^2 d v}{v}$, erit $s = Q - a^2 L. v = a^2 \times$

$L. c - a^2 L. v = a^2 L. \frac{c}{v}$.

87. Si in æquatione spatii et velocitatis suprâ

inventâ, velocitas v, supponatur = 0, erit s =

$\frac{a^n c^{2-n}}{2-n}$, si n est numerus binario minor, at

erit $s = \frac{a^n c^{2-n} - a^n v^{2-n}}{(n-2)c^{2-n} - 2v^{2-n}} = \frac{a^n}{(n-2)o} =$

∞ , si n est numerus binario major; et (86) erit

$s = a^2 L. \frac{c}{o} = \infty$, ubi $n = 2$. Quarè si n est

numerus positivus binario minor, descripto spa-

tio aliquo finito velocitas omnis extinguitur; at

si n binario æqualis est vel major, spatium infi-

nitum conficitur, priusquam velocitas evanescat.

88. Si in æquationibus temporis et velocitatis

velocitas v evadat = 0, erit (84) $t = \frac{a^n c^{1-n}}{1-n}$,

si n est numerus unitate minor, at erit $t = \infty$,

si n est unitate major, et (85) $t = a L. \frac{c}{o} =$

∞ , ubi $n = 1$. Quapropter si numerus positi-

vus n est unitate minor, velocitas tempore finito

extinguitur, spatio etiam finito descripto (87).

Si n est unitati æqualis vel ipsâ major, velocitas

nonnisi tempore infinito extingui potest, et spa-

tium finitum est, si n est numerus binario minor,

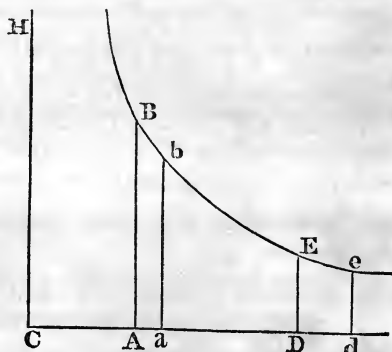
infinutum verò, si n binario æqualis vel major

(87.).

PROPOSITIO VI. THEOREMA IV.

Corpora sphaerica homogenea et aequalia, resistentiis in duplicatâ ratione velocitatum impeâita, et solis viribus insitis incitata, temporibus quæ sunt reciprocè ut velocitates sub initio, describunt semper aequalia spatia, et amittunt partes velocitatum proportionales totis.

Asymptotis rectangulis CD , CH descriptâ hyperbolâ quâvis BbE e secante perpendiculari AB , ab , DE , de , in B , b , E , e , (^r) exponantur velocitates initiales per perpendicularia AB , DE , et tempora per lineas Aa , Dd . Est ergo ut Aa ad Dd ita (per hypothesin) DE ad AB , et ita (^t) (ex naturâ hyperbolæ) CA ad CD ; et componendo, ita Ca ad Cd . (^u) Ergo areae $ABba$, $DEed$, hoc est, spatia descripta æquantur inter se, et velocitates primæ AB , DE sunt ultimis ab , de , et propterea dividendo partibus etiam suis amissis $AB - ab$, $DE - de$ proportionales. Q. e. d.



PROPOSITIO VII. THEOREMA V.

Corpora sphaerica quibus resistitur in duplicatâ ratione velocitatum, temporibus, quæ sunt ut motus primi directè et resistentiæ primæ inversè, amittunt partes motuum proportionales totis, et spatia describent temporibus istis et velocitatibus primis conjunctim proportionalia.

(^x) Namque motuum partes amissæ sunt ut resistentiæ et tempora conjunctim. Igitur ut partes illæ sint totis proportionales, debebit resistentia et tempus conjunctim esse ut motus. Proinde tempus erit ut motus

(^r) * Exponantur velocitates initiales, &c. Cùm enim corpora duo similia homogenea et aequalia supponantur, eorum motus considerari possunt tanquam motus unius ejusdemque corporis variis celeritatis gradibus acti (ut in Prop. V.) ideòque (per Corol. 1. Prop. V.) velocitates initiales exponi possunt per lineas AB , DE , tempora per lineas Aa , Dd , velocitates

in fine illorum temporum residuæ per lineas ab , de , et spatia his temporibus descripta per areas hyperbolicas $ABba$, $DEed$.

(^t) * Ex naturâ hyperbolæ. (Per Theor. IV. de Hyperb.)

(^u) * Ergò areae $ABba$, $DEed$, (378. Lib. I.)

(^x) * Namque motuum partes amissæ, &c. (2.)

directè et resistentia inversè. Quare temporum particulis in eâ ratione sumptis, corpora amittent semper particulas motuum proportionales totis, (7) ideòque retinebunt velocitates velocitatibus suis primis semper proportionales. (2) Et ob datam velocitatum rationem, describent semper spatia, quæ sunt ut velocitates primæ et tempora conjunctim. Q. e. d.

(a) *Corol. 1.* Igitur si æquivelocibus corporibus resistitur in duplicatâ ratione diametrorum: globi homogenei quibuscunque cum velocitatibus moti, describendo spatia diametris suis proportionalia, amittent partes motuum proportionales totis. Motus enim globi cujusque erit ut ejus velocitas et massa conjunctim, id est, ut velocitas et cubus diametri; resistentia (per hypothesin) erit ut quadratum diametri et quadratum velocitatis conjunctim; et tempus (per hanc Propositionem) est in ratione priore directè et ratione posteriore inversè, id est, ut diameter directè et velocitas inversè; ideòque spatium, tempori et velocitati proportionale, est ut diameter.

(b) *Corol. 2.* Si æquivelocibus corporibus resistitur in ratione sesquiplicatâ diametrorum: globi homogenei quibuscunque cum velocitatibus moti, describendo spatia in sesquiplicatâ ratione diametrorum, amittent partes motuum proportionales totis.

(7) * *Ideòque retinebunt velocitates in ratione primâ, ob datas corporum massas (6. Lib. I.)*

(2) * *Et ob datam velocitatum rationem (12.)*

89. Tota propositionis hujus demonstratio per analysim hoc modo exponitur. Sit globi cujusvis massa m , velocitas data initio motus c , in fine temporis t sit v , resistentia data initio motus r , et quia ejusdem corporis resistentiæ in diversis locis sunt ut velocitatum quadrata (per Hyp.) erit $c c$, ad $v v$, ut r , ad resistentiam elapso tempore t , quæ proindè erit $\frac{r v v}{c c}$. Sed (2) resistentia $\frac{r v v}{c c}$ est ut motus decrementum $-m d v$ directè, et temporis momentum $d t$, inversè, hoc est, $\frac{r v v}{c c} = -\frac{m d v}{d t}$, et hinc $d t = -\frac{m c c d v}{r v v}$, sumptisque fluentibus $t = Q + \frac{m c c}{r v}$. Pona-

tur $t = 0$, et fiet $v = c$, adeòque $Q = -\frac{m c}{r}$,

quo valore substituto fit $t = \frac{m c c - m c v}{r v}$.

Capiatur tempus t , ut motus primus $m c$, directè et resistentia prima r , inversè, hoc est t ut $\frac{m c}{r}$,

et erit $\frac{m c}{r}$ ut $\frac{m c c - m c v}{r v}$, ideòque $m c v$, ut $m c c - m c v$, et dividendo per c , $m v$ ut $m c$

$-m v$; et compositè fiet $m c$, ut $m c - m v$, id est, motus amissus $m c - m v$ ut motus primus $m c$; et hinc ob datam massam m , erit etiam c ut $c - v$, id est, velocitas amissa $c - v$, ut velocitas prima c ; inde etiam erit c , ad $c - c + v$, seu v , hoc est velocitas prima c , ad residuum v , in ratione datâ. Jam si spatium tempore t descriptum dicatur s , erit (15) $d s = v d t$, et quia v est ut data c , erit $d s$ ut $c d t$, sumptisque fluentibus ob datam c , fiet s ut $c t$. Q. e. d.

90. Quoniam spatium s est ut $c t$, et t ut $\frac{m c}{r}$,

erit etiam s ut $\frac{m c c}{r}$; globi cujus massa m diameter sit D , et datâ globi densitate erit massa m , ut volumen (2. Lib. I.) hoc est, ut diametri cubus D^3 ; quare erit s ut $\frac{D^3 c c}{r}$. Si præterea

datâ velocitate c , resistentia r est ut diametri D , dignitas cujus index n , hoc est r ut D^n , et proindè velocitate non datâ, resistentia r , ut $D^n c c$, erit s ut $\frac{D^3 c c}{D^n c c}$, seu ut $D^3 - n$. Ex quibus patent Corollaria quæ sequuntur.

(a) * *Corol. 1.* Nam in hypothesi Corollarii hujus est $n = 2$, adeòque s ut D .

(b) * *Corol. 2.* In hypothesi Corollarii hujus est $n = \frac{3}{2}$, ideòque s ut $D^3 - \frac{3}{2}$, seu ut $D^{\frac{3}{2}}$.

Corol. 3. Et universaliter, si æquivelocibus corporibus resistitur in ratione dignitatis cujuscunque diametrorum: spatia quibus globi homogenei, quibuscunque cum velocitatibus moti, amittent partes motuum proportionales totis, erunt ut cubi diametrorum ad dignitatem illam applicati. Sunt diametri D et E ; et si resistentiæ, ubi velocitates æquales ponuntur, sint ut D^n et E^n : spatia quibus globi, quibuscunque cum velocitatibus moti, amittent partes motuum proportionales totis, erunt ut D^{3-n} et E^{3-n} . Et propterea globi homogenei describendo spatia ipsis D^{3-n} et E^{3-n} proportionalia, retinebunt velocitates in eâdem ratione ad invicem ac sub initio.

(^c) *Corol. 4.* Quod si globi non sint homogenei, spatium a globo densiore descriptum augeri debet in ratione densitatis. Motus enim, sub pari velocitate, major est in ratione densitatis, et tempus (per hanc Propositionem) augetur in ratione motus directè, ac spatium descriptum in ratione temporis.

(^d) *Corol. 5.* Et si globi moveantur in mediis diversis; spatium in medio, quod cæteris paribus magis resistit, diminuendum erit in ratione majoris resistentiæ. Tempus enim (per hanc Propositionem) diminuetur in ratione resistentiæ auctæ, et spatium in ratione temporis.

(^c) LEMMA II.

This contains the first explanation of fluxion published

Momentum genitæ æquatur momentis laterum singulorum generantium in eorundem laterum indices dignitatum et coefficientia continuè ductis.

Genitam voco quantitatem omnem, quæ ex lateribus vel terminis quibuscunque in arithmetica per multiplicationem, divisionem, et extractionem radicum; in geometriâ per inventionem vel contentorum et laterum, vel extremarum et mediarum proportionalium, sine additione et subductione generatur. Ejusmodi quantitates sunt facti, quoti, radices, rectangula, quadrata, cubi, latera quadrata, latera cubica, et similes. Has quantitates,

(^c) * *Corol. 4.* Sit globi m densitas δ , adeoque (2 Lib. I.) massa m ut δD^3 , et hinc (90) s ut $\frac{\delta D^3 c c}{r}$. Quare si ponatur resistentia r , ut $D^n c c$, erit s ut δD^{3-n} , hoc est, spatium s , quod datâ densitate δ , erat ut D^{3-n} , augeri debet in ratione densitatis δ .

(^d) * *Corol. 5.* Resistentia r , quæ antè erat ut $D^n c c$, augeatur in ratione quâvis a , seu sit r

ut $a D^n c c$, et quia s est ut $\frac{\delta D^3 c c}{r}$, (Cor.

4.) fiet s ut $\frac{\delta D^3 c c}{a D^n c c}$, seu ut $\frac{\delta D^{3-n}}{a}$, spatium igitur diminuendum est in ratione majoris resistentiæ.

(^c) * *Lem. II.* Totum istud Lemma num. 137. et sequentibus Lib. I. fusè expositum videat lector.

ut indeterminatas et instabiles, et quasi motu fluxuve perpetuo crescentes vel decrecentes, hic considero; et earum incrementa vel decrementa momentanea sub nomine momentorum intelligo: ita ut incrementa pro momentis additiis seu affirmativis, ac decrementa pro subductitiis seu negativis habeantur. Cave tamen intellexeris particulas finitas. Particulæ finitæ non sunt momenta, sed quantitates ipsæ ex momentis genitæ. Intelligenda sunt principia jamjam nascentia finitarum magnitudinum. Neque enim spectatur in hoc Lemmate magnitudo momentorum: sed prima nascentium proportio. Eodem recidit si loco momentorum usurpentur vel velocitates incrementorum ac decrementorum (quas etiam motus, mutationes et fluxiones quantitatum nominare licet) vel finitæ quævis quantitates velocitatibus hisce proportionales. (f) Lateris autem cujusque generantis coëfficiens est quantitas, quæ oritur applicando genitam ad hoc latus.

Igitur sensus (e) Lemmatis est, ut, si quantitatum quarumcunque perpetuo motu crescentium vel decrecentium A, B, C, &c. momenta, vel his proportionales mutationum velocitates dicantur a, b, c, &c. momentum vel mutatio geniti rectanguli A B fuerit $a B + b A$, et geniti contenti A B C momentum fuerit $a B C + b A C + c A B$: et genitarum dignitatum $A^2, A^3, A^4, A^{\frac{1}{2}}, A^{\frac{3}{2}}, A^{\frac{1}{3}}, A^{\frac{2}{3}}, A^{-1}, A^{-2}$, et $A^{-\frac{1}{2}}$ momenta $2 a A, 3 a A^2, 4 a A^3, \frac{1}{2} a A^{-\frac{1}{2}}, \frac{3}{2} a A^{\frac{1}{2}}, \frac{1}{3} a A^{-\frac{2}{3}}, \frac{2}{3} a A^{-\frac{1}{3}}, -a A^{-2}, -2 a A^{-3}$, et $-\frac{1}{2} a A^{-\frac{3}{2}}$ respectivè. Et generaliter, ut dignitatis cujuscunque $A^{\frac{n}{m}}$ momentum fuerit $\frac{n}{m} a A^{\frac{n-m}{m}}$. Item ut genitæ $A^2 B$ momentum fuerit $2 a A B + b A^2$; et genitæ $A^3 B^4 C^2$ momentum $3 a A^2 B^4 C^2 + 4 b A^3 B^3 C^2 + 2 c A^3 B^4 C$; et genitæ $\frac{A^3}{B^2}$ sive $A^3 B^{-2}$ momentum $3 a A^2 B^{-2} - 2 b A^3 B^{-3}$: et sic in cæteris. Demonstratur vero Lemma in hunc modum.

Cas. 1. Rectangulum quodvis motu perpetuo auctum A B, ubi de la-

(f) Lateris autem. Sic lateris x, in quantitate genitæ $x^n y^m$ positi, coëfficiens est $\frac{x^n y^m}{x}$, seu $x^{n-1} y^m$.

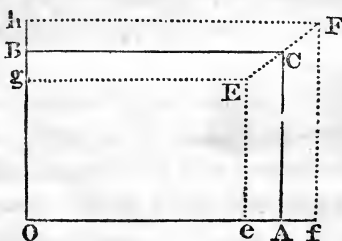
(e) * Sensus Lemmatis est, ut, si quantitatum A, B, C momenta dicantur a, b, c, ita ut dum A fit A + a, B evadat B + b, C evadat C + c, &c., momentum vel mutatio geniti rectanguli A B, erit $a B + b A$, &c. vel si loco litterarum A, B, C, &c. utamur litteris minusculis x, y, z,

&c. quibus variables quantitates consuevimus significare, et loco a, b, c, &c. scribamus d x, d y, d z, &c. sensus Lemmatis est momentum seu fluxionem rectanguli x y, esse $y d x + x d y$, fluxionem solidi x y z, esse $y z d x + x z d y + x y d z$, et genitarum quantitatum $x^2, x^3, x^4, x^{\frac{1}{2}}$, &c. momenta esse $2 x d x, 3 x^2 d x, 4 x^3 d x, \frac{1}{2} x^{-\frac{1}{2}} d x$, &c. respectivè; et genitæ $x^n y^m$, momentum esse, $n y^m x^{n-1} d x + m x^n y^{m-1} d y$, &c.

teribus A et B deerant momentorum dimidia $\frac{1}{2}a$ et $\frac{1}{2}b$, fuit $A - \frac{1}{2}a$ in $B - \frac{1}{2}b$, seu $AB - \frac{1}{2}aB - \frac{1}{2}bA + \frac{1}{4}ab$; et quam primum latera A et B alteris momentorum dimidiis aucta sunt, evadit $A + \frac{1}{2}a$ in $B + \frac{1}{2}b$ seu $AB + \frac{1}{2}aB + \frac{1}{2}bA + \frac{1}{4}ab$. De hoc rectangulo subducatur rectangulum prius, ^(h) et manebit excessus $aB + bA$. Igitur laterum

^(h) * Et manebit excessus $aB + bA$.

¹^{us}. Casus. Sit rectangulum $OACB$ sub duabus variabilibus OA, OB continuè crescentibus; sumantur hinc inde ab A partes æquales Ae, Af , et à B partes æquales Bg, Bh , ita ut, si a et b sint quantitates momentis linearum OA, OB proportionales sit $e f = a$, et $g h = b$: Compleantur rectangula



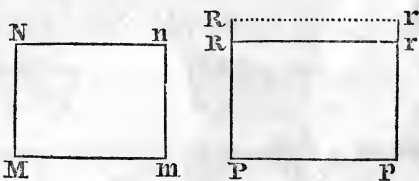
$OgEe, OhFf$, ducatur FE , quæ transibit per C punctum concursus linearum AC, BC (ob parallelas, et lineas ef et gh similiter, nempe bifariam, sectas in A et B). Dico quod summa trapeziorum EFe et $EFhg$ æqualis erit momento rectanguli $OACB$; obtinetur verò trapeziorum summa, sumendo differentiam rectangulorum $OeEg, OfFH$, quæ est $Of \times Oh - Oe \times Og$, sive $OA + Af \times OB + Bh - OA - Ae \times OB - Bg$, et vocando $OA, A; OB, B; Af = Ae = \frac{1}{2}a, Bh = Bg = \frac{1}{2}b$ differentia rect. erit $A + \frac{1}{2}a \times B + \frac{1}{2}b - A - \frac{1}{2}a \times B - \frac{1}{2}b = AB + \frac{1}{2}aB + \frac{1}{2}bA - \frac{1}{4}ab = aB + bA$.

Ut verò probetur summam trapeziorum EFe et $EFhg$ æqualem esse momento rectanguli $OACB$, observandum primò. Quòd si lineæ quævis ST, VX , utcumque inæquales, in lineam SV sint perpendiculares junganturque TX , et in medio lineæ SV erigatur perpendicularis YZ , erit trapezium $STXV$ æquale rectangulo $SV \times YZ$: itaque trapezium EFe erit æquale rectangulo $AC \times ef$, et trapezium $EFhg$ æquale rectangulo $BC \times gh$. Præterea quoniam ef et gh sunt

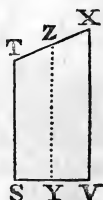
momentis linearum OA, OB proportionales, hoc est, proportionales velocitatibus quibus lineæ OA, OB crescunt, sive, quod idem est, celeritatibus quibus, dum rectangulum $OACB$ crescit, lineæ AC, BC antorsum feruntur, rectangula $AC \times ef$ et $BC \times gh$, erunt ut lineæ illæ AC, BC et earum velocitates conjunctim.

Mutatio autem geniti rectanguli $OACB$ proportionalis est causæ quæ eam producit, ea autem causa est motus linearum variabilium AC, BC quo antorsum feruntur dum lineæ OA, OB crescunt, et quamvis dum illæ lineæ AC, BC moventur, interim lineæ OA, OB crescant, incrementi hujus nulla habenda est ratio dum rectanguli fluxionem sive incrementum nascens consideramus, etenim in ipso hujus incrementi nascentis ortu illæ productiones linearum OA, OB nihil planè sunt, et cum primum sunt aliquid jam aliæ AC, BC prioribus majores assumuntur, ergo momentum rectanguli $OACB$ sive ejus mutationis momentanea causa, ex lineis AC et BC et velocitatibus quibuscum feruntur, determinanda est.

Sint verò rectangula $MNm, PRrp$, quorum lineæ MN, PR sint æquales, concipiantur aliæ lineæ hisce etiam æquales quæ ab MN et PR profectæ motu uniformi et paral-



lelo secundum lineas Mm et Pp ferantur, ita ut eodem tempore ad m et p perveniant, manifestum est (per 1. 6^a. Elem.) areas Mn, Pr fore ut lineæ Mm, Pp , et pariter velocitates linearum ab MN et PR profectarum in eadem fore ratione idèoque areas Mn, Pr , fore in ratione earum velocitatum. Quod si lineæ NM, PR sint inæquales, aræ erunt ut lineæ illæ MN, PR et earum velocitates conjunctim, et quævis incrementa rectangulorum $NMm, PRrp$ æquali tempore facta in eadem ratione erunt, idèoque et nascentia incrementa erunt in eâ ratione. Unde tandem sequitur quod incrementum rectanguli $OACB$ ex motu lineæ AC natum, est ut illa lineæ AC et ejus velo-



incrementis totis a et b generatur rectanguli incrementum $a B + b A$.
Q. e. d.

Cas. 2. Ponatur $A B$ semper æquale G , et contenti $A B C$ seu $G C$ momentum (per Cas. 1.) erit $g C + c G$, id est (si pro G et g scribantur $A B$ et $a B + b A$) $a B C + b A C + c A B$. Et par est ratio contenti sub lateribus quocunque. Q. e. d.

Cas. 3. Ponatur latera A, B, C sibi mutuo semper æqualia; et ipsius A^2 , id est rectanguli $A B$, momentum $a B + b A$ erit $2 a A$, ipsius autem A^3 , id est contenti $A B C$, momentum $a B C + b A C + c A B$ erit $3 a A^2$. Et eodem argumento momentum dignitatis cujuscunque A^n est $n a A^{n-1}$. Q. e. d.

Cas. 4. Unde cum $\frac{1}{A}$ in A sit 1 , momentum ipsius $\frac{1}{A}$ ductum in A , unâ cum $\frac{1}{A}$ ducto in a , (i) erit momentum ipsius 1 , id est, nihil. Proinde momentum ipsius $\frac{1}{A}$ seu ipsius A^{-1} est $-\frac{a}{A^2}$. Et generaliter cum $\frac{1}{A^n}$ in A^n sit 1 , momentum ipsius $\frac{1}{A^n}$ ductum in A^n unâ cum $\frac{1}{A^n}$ in $n a A^{n-1}$ erit nihil. Et propterea momentum ipsius $\frac{1}{A^n}$ seu A^{-n} erit $-\frac{n a}{A^{n+1}}$. Q. e. d.

Cas. 5. Et cum $A^{\frac{1}{2}}$ in $A^{\frac{1}{2}}$ sit A , momentum ipsius $A^{\frac{1}{2}}$ ductum in $2 A^{\frac{1}{2}}$ erit a , per Cas. 3: ideoque momentum ipsius $A^{\frac{1}{2}}$ erit $\frac{a}{2 A^{\frac{1}{2}}}$ sive

citas conjunctim, et quod incrementum ejusdem rectanguli $O A C B$ ex motu lineæ $B C$ natum, est ut illa linea $B C$ et ejus velocitas conjunctim, ideoque totum momentum rectanguli $O A C B$ est summa factorum linearum $A C$ et $B C$ per velocitates quibus feruntur respectu ductarum, ideoque ut summa rectangulorum $A C \times e f$ et $B C \times g h$, sive denique ut summa trapeziorum $E f f e, E f h g$. Q. e. d.

2^{us}. Casus. Facile hæc applicantur ad eos casus ubi vel ambæ lineæ $O A, O B$ decrescunt, vel unâ crescente altera decrescit, quippe varian-da sunt solummodo signa juxta has hypotheses.
Vide aliam hujus casus demonstrationem (num. 160. Lib. I.)

(i) * Erit momentum ipsius 1 , id est nihil. Ponatur enim $\frac{1}{A} = B$ et erit $\frac{1}{A} \times A = A B$

$= 1$, sed momentum rectanguli $A B$ est $a B + b A$ (per Cas. 1.) et momentum constantis 1 nullum est; quare erit $a B + b A = 0$, et hinc $b A = -a B = -\frac{a}{A}$, undè momentum

b ipsius B seu $\frac{1}{A}$ est $b = \frac{-a}{A^2} = -a A^{-2}$.

Similiter si ponatur $\frac{1}{A^n} = B$, et ideò $\frac{1}{A^n} \times A^n = A^n B = 1$, erit per Cas. 3. et I. $n a A^{n-1} B + b A^n = 0$ et $b A^n = -n a A^{n-1} B = \frac{-n a A^{n-1}}{A^n} = -\frac{n a}{A}$,

atque adeò b , seu momentum ipsius $\frac{1}{A^n}$, erit

$-\frac{n a}{A^{n+1}}$. Simil modo patent Casus 5. et 6.

$\frac{1}{2}$ a $A - \frac{1}{2}$. Et generaliter si ponatur $A \frac{m}{n}$ æquale B , erit A^m æquale B^n , ideóque m a A^{m-1} æquale n b B^{n-1} , et m a A^{-1} æquale n b B^{-1} seu n b $A - \frac{m}{n}$, ideóque $\frac{m}{n}$ a $A \frac{m-n}{n}$ æquale b , id est, æquale momento ipsius $A \frac{m}{n}$. Q. e. d.

Cas. 6. Igitur genitæ cujuscunque $A^m B^n$ momentum est momentum ipsius A^m ductum in B^n , unâ cum momento ipsius B^n ducto in A^m , id est m a $A^{m-1} B^n + n$ b $B^{n-1} A^m$; idque sive dignitatum indices m et n sint integri numeri vel fracti, sive affirmativi vel negativi. Et par est ratio contenti sub pluribus dignitatibus. Q. e. d.

Corol. 1. Hinc in continuè proportionalibus, si terminus unus datur, ^(k) momenta terminorum reliquorum erunt ut iidem termini multiplicati per numerum intervallorum inter ipsos et terminum datum. Sinto A, B, C, D, E, F continuè proportionales; et si detur terminus C , momenta reliquorum terminorum erunt inter se ut $-2A, -B, D, 2E, 3F$.

^(l) *Corol. 2.* Et si in quatuor proportionalibus duæ mediæ dentur, momenta extremarum erunt ut eadem extremæ. Idem intelligendum est de lateribus rectanguli cujuscunque dati.

^(m) *Corol. 3.* Et si summa vel differentia duorum quadratorum detur, momenta laterum erunt reciprocè ut latera.

Scholium.

In epistolâ quâdam ad D. J. Collinium nostratem 10 Decem. 1672. datâ, cùm descripsissem methodum tangentium quam suspicabar eandem

^(k) * *Momenta terminorum reliquorum.* Quoniam enim A, B, C, D, E, F , sunt continuè proportionales erit $D : C = C : B = \frac{C}{D} = \frac{C}{C}$

$C C D^{-1}$ et similiter invenitur $A = \frac{C^3}{D^2} =$

$C^3 D^{-2}, E = \frac{D^2}{C}, F = \frac{D^3}{CC}, \&c.$ Quare

ob datum C , cujus nullum est momentum, momenta reliquorum terminorum erunt (per Cas. 3. et 4.) $-2 d C^3 D^{-3}, -d C^2 D^{-2}, d, \frac{2 d D}{C}, \frac{3 d D^2}{C C}$, et multiplicando singulos ter-

minos per $\frac{D}{d}$, manebit proportio terminorum

$-2 C^3 D^{-2}, -C^2 D^{-1}, D, \frac{2 D^2}{C}, \frac{3 D^3}{C C}$,

hoc est $-2 A, -B, D, 2 E, 3 F$. Est autem 2 numerus intervallorum inter terminum A , et terminum datum C , sicut et intervallorum inter E et C , 1 intervallum inter B et C , ac inter C et D , et 3, numerus intervallorum inter C et F . Quare patet veritas Corollarii.

^(l) * *Corol. 2.* Sit $A : B = C : D$, seu $B C = A D$, et $B C$, rectangulum datum erit (per Cas 1.) $a D + d A = o$, et hinc $a D = -d A$ ideóque $a : -d = A : D$.

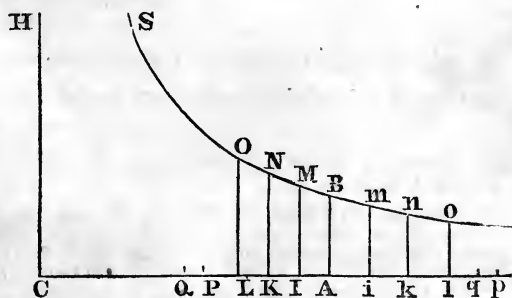
^(m) * *Corol. 3.* Sit $A^2 + B^2 = C^2$, et quadratum C^2 sit datum, erit (per Cas. 3.) $2 a A + 2 b B = o$, ideóque $A a = -b B$, et proinde $a : -b = B : A$. In iis duobus Corollariis necessum est ut variabili unâ crescente, decreseat altera, et idcirco dum momentum unius positivum est, alterius momentum est negativum.

esse cum methodo Slusii tum nondum communicatâ; subjunxi: *Hoc est unum particulare vel Corollarium potius methodi generalis, quæ extendit se citra molestum ullum calculum, non modo* ⁽ⁿ⁾ *ad ducendum tangentes ad quasvis curvas sive geometricas sive mechanicas vel quomodocunque rectas lineas aliasve curvas respicientes, verum etiam ad resolvendum alia abstrusiora problematum genera de* ^(o) *curvitatibus, ^(p) areis, longitudinibus, ^(q) centris gravitatis curvarum, &c. neque (quemadmodum Huddenii methodus de maximis et minimis) ad solas restringitur æquationes illas quæ quantitibus surdis sunt immunes. Hanc methodum intertexui alteri isti quâ æquationum exegesin instituo reducendo eas ad series infinitas. Hactenus epistola. Et hæc ultima verba spectant ad tractatum quem anno 1671. de hjs rebus scripseram. Methodi verò hujus generalis fundamentum continetur in Lemmate præcedente. (+)*

PROPOSITIO VIII. THEOREMA VI.

Si corpus in medio uniformi, gravitate uniformiter agente, rectâ ascendat vel descendat, et spatium totum descriptum distinguatur in partes æquales, inque principiis singularum partium (addendo resistantiam medii ad vim gravitatis, quando corpus ascendit, vel subducendo ipsam quando corpus descendit) investigentur vires absolutæ; dico quòd vires illæ absolutæ sunt in progressionem geometricâ.

Exponatur enim vis gravitatis per datam lineam AC; resistantia per lineam indefinitam AK; vis absoluta in descensu corporis per differentiam KC; velocitas corporis per lineam AP, quæ sit media proportionalis in-



⁽ⁿ⁾ * *Ad ducendum tangentes* (150. 156. Lib. I.) vide Marchionis Hospitalii Analysim infinitè parvorum, ubi methodus illa tangentium fusè et perspicuè exponitur.

^(o) * *De curvitatibus.* (216. Lib. I.)

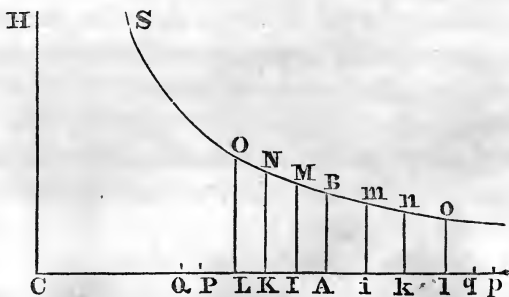
^(p) * *Areis, longitudinibus, &c.* Hæc plurimis exemplis, tum 1^o. tum 2^o. libro contentis manifesta sunt. Vide tractatum Newtoni de quadraturâ curvarum.

^(q) * *Centris gravitatis.* (66. Lib. I.)

(+) In præcedentibus editionibus istud scholium hoc modo se habebat.

In litteris quæ mihi cum geometrà peritissimo G. G. Leibnitio annis abhinc decem intercedebant, cum significarem me computem esse methodi determinandi maxima et minima, ducendi tangentes, et similia peragendi, quæ in terminis surdis æque ac in rationalibus procederet, et

ter A K et A C, (^r) ideóque in subduplicatâ ratione resistentiæ; incrementum resistentiæ datâ temporis particulâ factum per lineolam K L, et contemporaneum velocitatis incrementum per lineolam P Q; et centro C asymptotis rectangulis C A, C H describatur hyperbola quævis B N S, erectis perpendicularis A B, K N, L O occurrens in B, N, O. Quoniam A K est ut A P q, erit hujus momentum K L (^s) ut illius momentum 2 A P Q: id est, ut A P in K C, nam velocitatis incrementum P Q (per Motûs Leg. II.) proportionale est vi generanti K C. Componatur ratio ipsius K L cum ratione ipsius K N, et fiet rectangulum K L \times K N ut A P \times K C \times K N; hoc est, (^t) ob datum rectangulum K C \times K N, ut A P. Atqui aræ hyperbolicæ K N O L ad rectangulum K L \times K N ratio ultima, ubi coeunt puncta K et L, est æqualitatis. Ergo area illa hyperbolica evanescens est ut A P. Componitur igitur area tota hyperbolica A B O L ex particulis K N O L velocitati A P semper proportionalibus, (^u) et propterea spatio velocitate istâ descripto proportionalis est. Dividatur jam area illa in partes æquales A B M I, I M N K, K N O L, &c. et vires absolutæ A C, I C, K C, L C, &c. (^x) erunt in progressionem geometricâ. Q. e. d. (^z) Et simili ar-



literis transpositis hanc sententiam involventibus. (Datâ æquatione quocumque fluentes quantitates involvente, fluxiones invenire, et vice versâ) eandem celarem; rescripsit vir clarissimus se quoque in ejusmodi methodum incidisse, et methodum suam communicavit a meâ vix abludentem præterquàm in verborum et notarum formulis, et ideâ generationis quantitatum. Utriusque fundamentum continetur in hoc Lemmate.

(^t) * Ideóque in subduplicatâ ratione resistentiæ. Ob datam A C.

(^s) * Ut illius momentum 2 A P Q. Cum enim sit A K \times A C = A P² (per constr.) erit A C \times K L = 2 A P \times P Q (per Cas. 1. et 3. Lem. II.) id est, ob datam A C; K L est ut A P \times P Q, et quia velocitatis incrementum P Q, dato temporis momento genitum (per Mot. Leg. II.) proportionale est vi generanti K C, erit K L, ut A P \times K C.

(^t) * Ob datum rectangulum K C \times K L (per Theor. IV. de Hyp.)

(^u) * Et propterea spatio velocitate istâ descripto proportionalis est; dato enim temporis momento, spatium descriptum est ut velocitas (12).

(^x) * Erunt in progressionem geometricâ. (379. Lib. I.)

(^z) * Et simili argumento. Exponatur enim vis gravitatis per datam lineam A C, resistentia per lineam indefinitam A I, vis absoluta in ascensu corporis per summam C I, velocitas corporis per lineam A p quæ sit media proportionalis inter A I et A C, ideóque in subduplicatâ ratione resistentiæ; decrementum resistentiæ datâ temporis particulâ factum per lineolam l k, et contemporaneum velocitatis decrementum per lineolam p q; et describatur ut suprâ hyperbola S B o; quoniam A I est ut A p² erit hujus momentum k l ut illius momentum 2 A p q, id est, ut A p in l C; nam velocitatis decrementum p q (per Mot. Leg. II.) proportionale est vi generanti l C, componatur ratio ipsius k l cum ratione ipsius l o, et fiet rectangulum k l \times l o ut

gumento, in ascensu corporis, sumendo, ad contrariam partem puncti A, æquales areas $ABmi$, $imnk$, $kno l$, &c. constabit quod vires absolutæ AC , iC , kC , lC , &c. sunt continuè proportionales. Ideoque si spatia omnia in ascensu et descensu capiantur æqualia; omnes vires absolutæ lC , kC , iC , AC , IC , KC , LC , &c. erunt continuè proportionales. Q. e. d.

Corol. 1. Hinc si spatium descriptum exponatur per aream hyperbolicam $ABNK$; exponi possunt vis gravitatis, velocitas corporis et resistantia medii per lineas AC , AP et AK respectivè; ^(a) et vice versâ.

Corol. 2. Et velocitatis maximæ, quam corpus in infinitum descendendo potest unquam acquirere, ^(b) exponens est linea AC .

Corol. 3. Igitur si in datâ aliquâ velocitate cognoscatur resistantia medii, inveniatur velocitas maxima, sumendo ipsam ad velocitatem illam datam in subduplicatâ ratione, quam habet vis gravitatis ^(c) ad medii resistantiam illam cognitam.

$Ap \times lC \times lo$, hoc est, ob datum rectangulum $lC \times lo$, ut Ap . Ergo, coeuntibus punctis k , l , area hyperbolica $kno l = k l \times lo$, est ut Ap . Componitur igitur area tota hyperbolica $2ABol$ ex particulis $kno l$ velocitati Ap semper proportionalibus, et propterea spatio velocitate istâ descripto proportionalis est. Dividatur jam area illa in partes æquales $ABmi$; $imnk$, $kno l$, &c. et vires absolutæ AC , iC , kC , lC , &c. erunt in progressionem geometricâ. Q. e. d.

^(a) * *Et vice versâ.* Simili modo si in ascensu corporis, spatium usque ad motûs extinctionem describendum exponatur per aream hyperbolicam $ABnk$ exponi possunt vis gravitatis, velocitas corporis et resistantia medii per lineas AC , Ap , Ak .

^(b) * *Exponens est linea AC.* Fiat enim $AP = AC$, et quia (per constr.) $AP^2 = AK \times AC$, erit etiam $AK = AC$, ideoque coincidente ordinatâ KN , cum asymptoto CH , area hyperbolica $ABNK$, infinita evadet, et spatium descendendo descriptum huic proportionale erit quoque infinitum, gravitas verò, resistantia et velocitas corporis exponentur per lineam AC , eritque proinde resistantia gravitati æqualis, et propterea velocitas AC maxima.

^(c) * *Ad medii resistantiam illam cognitam.* Cum enim velocitates sint in subduplicatâ ratione resistantiarum (per Hyp.) et resistantia sit gravitati æqualis, ubi velocitas maxima est, (per Cor. 2.) velocitas maxima erit ad velocitatem datam in subduplicatâ ratione gravitatis ad medii resistantiam illam cognitam.

catâ ratione laterum, erit particula $t D v$ ut $\frac{q D p \times t D \text{ quad.}}{p D \text{ quad.}}$, id est,

ob datam $t D$, ut $\frac{q D p}{p D \text{ quad.}}$. Sed $p D \text{ quad.}$ est $A D \text{ quad.} + A p \text{ quad.}$

(^e) id est, $A D \text{ quad.} + A D \times A k$, seu $A D \times C k$; (^f) et $q D p$ est $\frac{1}{2} A D \times p q$. Ergo sectoris particula $t D v$ est ut $\frac{p q}{C k}$, id est, ut veloci-

tatis decrementum quam minimum $p q$ directè, et vis illa $C k$ quæ velocitatem diminuit inversè; (^g) atque ideò ut particula temporis decremento velocitatis respondens. Et componendo fit summa particularum omnium $t D v$ in sectoris $A D t$, ut summa particularum temporis singulis velocitatis decrescantis $A p$ particulis amissis $p q$ respondentium, usque dum velocitas illa in nihilum diminuta evanuerit; hoc est, sector totus $A D t$ est ut tempus totum ascendendi ad locum summum. Q. e. d.

Cas. 2. Agatur $D Q V$ abscindens tum sectoris $D A V$, tum trianguli $D A Q$ particulas quam minimas $T D V$ et $P D Q$, et erunt hæ particulæ ad invicem ut $D T q$ ad $D P q$, id est (si $T X$ et $A P$ parallelæ sint) (^h) ut $D X q$ ad $D A q$ vel $T X q$ ad $A P q$, et divisim ut $D X q - T X q$ ad $D A q - A P q$. (ⁱ) Sed ex naturâ hyperbolæ $D X q - T X q$ est $A D q$, (^k) et per hypothesin $A P q$ est $A D \times A K$. Ergo particulæ sunt ad invicem ut $A D q$ ad $A D q - A D \times A K$; id est, ut $A D$ ad $A D - A K$ seu $A C$ ad $C K$: ideòque sectoris particula $T D V$ est

$D v$, (per Prop. XIX. Lib. VI. Elem.) et triangulum $D q p$ æquale est triangulo $D q r$ evanescente $p r$ respectu $D q$; est igitur $p D^2$

undè ob datum circuli radium $A D$, particula $t D v$ est ut $\frac{q D p}{p D^2}$.

(^e) * *Id est.* Nam $A C \times A k$, seu $A D \times A k = A p^2$ (per Prop. VIII.) et $A D^2 + A D \times A k = A D \times (A C + A k) = A D \times C k$.

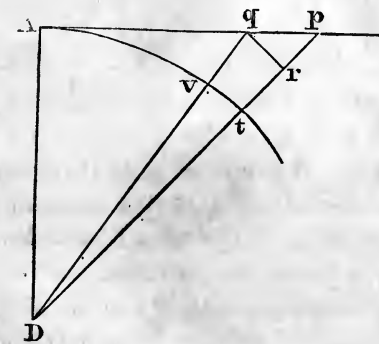
(^f) * *Et* $q D p$ est $\frac{1}{2} A D \times p q$, ob $A D$ basi $p q$ productæ normalem.

(^g) * *Atque ideò ut particula temporis decremento velocitatis respondens* (18).

(^h) * *Ut* $D X^2$ ad $D A^2$, ob triangula $D T X$, $D P A$ similia (per Prop. II. Lib. VI. Elem.)

(ⁱ) * *Sed ex natura hyperbolæ, &c.* Quoniam (per Theor. II. de Hyperb.) rectangulum $2 A D + A X \times A X$, est ad quadratum ordinatæ $T X$, ut latus transversum est ad latus rectum, hæc verò hyperbola est æquilatera, erit (per Theor. V. de Hyperb.) $T X^2 = 2 A D + A X \times A X$. Sed est $2 A D + A X \times A X = D X^2 - D A^2$ (per Prop. VI. Lib. II. Elem.) ergo $T X^2 = D X^2 - D A^2$, ac proinde $D X^2 - T X^2 = D A^2$.

(^k) * *Et per hypothesin* $A P^2$ est $A D \times A k$, seu $A C \times A k$ (per Prop. VIII.)



ad $t D^2$, seu $A D^2$, ut triangulum $q D p$ ad triangulum $t D v$, et ideò $t D v = \frac{A D^2 \times q D p}{p D^2}$.

maximam quam corpus cadendo potest acquirere. Cùm igitur arearum $ABNK$ et ATD momenta $LKN O$ et DTV sunt ut velocitates, erunt arearum illarum partes omnes simul genitæ (†) ut spatia simul descripta, ideóque areæ totæ ab initio genitæ $ABNK$ et ATD ut spatia tota ab initio descensus descripta. Q. e. d.

Corol. 2. (°) Idem consequitur etiam de spatio quod in ascensu describitur. Nimirum quòd spatium illud omne sit ad spatium, uniformi cum velocitate AC eodem tempore descriptum, ut est area $ABnk$ ad sectorem ADt .

Corol. 3. Velocitas corporis tempore ATD cadentis est ad velocitatem, quam eodem tempore in spatio non resistente acquireret, ut triangulum APD ad sectorem hyperbolicum ATD . Nam velocitas in medio non resistente (p) foret ut tempus ATD , et in medio resistente est ut AP , id est, ut triangulum APD . (q) Et velocitates illæ initio descensus æquantur inter se, perinde ut areæ illæ ATD , APD .

Corol. 4. (r) Eodem argumento velocitas in ascensu est ad velocitatem,

(†) * *Ut spatia simul descripta* (11).

(°) * *Idem consequitur, &c.* Eadem est prorsus demonstratio, si loco AK et QP substituantur ak et q p, et ad primum demonstrationis casum attendatur.

91. *Corol.* Velocitas Ap corporis in medio resistente ascendentis ad maximam altitudinem $ABnk$, est ad velocitatem AP corporis in eodem medio e quiete descendantis per æquale spatium $ABNK$, ut secans anguli ADp ad radium, aut quod idem est, ut tangens Ap anguli ADp , ad ejusdem sinum. Quoniam enim (per Hyp.) area $ABNK$, æqualis est $ABnk$, erit (380. Lib. I.) $Ck : AC = AC : CK$, et dividendo $ak : AK = AC : CK = Ck$, et alternando, $ak : AK = AC : CK = Ck$ (sive $AC + ak$) : AC , et ideó $ak \times AC : AK \times AC = AC^2 + ak \times AC : AC^2$; sed (per dem. Prop. VIII.) $AC \times ak = Ap^2$, et $AC \times AK = AP^2$. Quare $Ap^2 : AP^2 = AC^2 + Ap^2 \text{ seu } Dp^2 : AC^2$, et hinc $Ap : AP = Dp : AC$, seu AD . Q. e. d.

(p) * *Foret ut tempus ATD.* Cresceret enim uniformiter, ideóque ut tempus (25. Lib. I.).

(q) * *Et velocitates illæ initio descensus æquantur inter se* ob resistantiam respectu gravitatis nullam, ubi velocitas nascitur. Cùm igitur velocitates in medio non resistente sint semper inter se ut areæ ATD , et in medio resistente sint ut triangua APD , erit velocitas in medio resistente tempore finito ATD acquisita ad velocitatem initio descensus in eo medio resistente ut triangulum finitum APD , ad triangulum

nascens APD , et erit velocitas initio descensus in medio non resistente ad velocitatem in eodem medio tempore finito ATD acquisitam ut area nascens ATD (æqualis areæ nascenti APD) ad aream finitam ATD ; quare (ex æquo) velocitas corporis tempore finito ATD cadentis in medio resistente est ad velocitatem quam eodem tempore in medio non resistente cadendo acquireret ut triangulum APD ad sectorem hyperbolicum ATD .

(r) * *Eodem argumento.* Nam velocitas in medio non resistente foret ut tempus AtD , et in medio resistente est ut Ap , id est, ut triangulum ApD ob datam AD , et velocitates illæ in fine ascensus ubi evanescent æquantur inter se, perinde ut areæ evanescentes AtD , ApD ; est autem triangulum $ApD = \frac{1}{2} AD \times Ap$, et sector circularis $AtD = \frac{1}{2} AD \times At$. Quare ApD est ad AtD , ut Ap ad At .

92. Hinc si velocitas ascensus Ap in medio resistente velocitati maximæ AC æqualis fuerit, erit velocitas Ap seu AC , ad velocitatem quâ corpus eodem tempore in spatio non resistente omnem suum ascendendi motum amittere posset, ut triangulum ACD , ad octantem circuli, sive ut radius ad octavam partem peripheriæ, aut quod idem est, ut quadratum circulo circumscriptum ad circuli aream. Dum enim fit $Ap = AC$, triangulum ApD æquatur triangulo ACD , et sector AtD , octanti circuli, ideóque arcus At est pars octava peripheriæ, et triangulum ACD est ad sectorem AtD , ut AC ad arcum At , ac præterea triangulum ACD , ob $AC = AD$, est pars octava quadrati circulo circumscripti.

Corol. 6. Hinc ex dato tempore datur spatium ascensu vel descensu descriptum. Nam corporis in infinitum descendentis datur velocitas maxima (per Corol. 2. et 3. Theor. VI. Lib. II.) ^(u) indeque datur tempus quo corpus velocitatem illam in spatio non resistente cadendo posset acquirere. Et sumendo sectorem A D T vel A D t ad triangulum A D C in ratione temporis dati ad tempus modo inventum; ^(x) dabitur tum velocitas A P vel A p, ^(y) tum area A B N K vel A B n k, ^(z) quæ est ad sectorem A D T vel A D t ut spatium quæsitum ad spatium, quod tem-

resistente tempore A t D extinguenda, est ad velocitatem eodem tempore in spatio non resistente extinguendam ut triangulum A p D ad sectorem A t D; et etiam ut tempus quo velocitas A p in spatio non resistente extingueretur ad tempus A t D quo altera velocitas in spatio non resistente extinguitur quod idem est cum eo quo velocitas A p in spatio resistente extinguitur. Quare tempus quo velocitas A p, in spatio non resistente evanesceret est ad tempus A t D quo in spatio resistente extingueretur ut triangulum A p D, ad sectorem A t D, sive tangens A p ad ejus arcum A t. Patet ergo propositum.

93. Hinc tempus quo corpus velocitatem A p in medio resistente ascendendo amittere potest, est ad tempus quo velocitatem maximam A C in spatio non resistente ascendendo amitteret vel descendendo acquireret ut sector circularis A t D, ad triangulum A D C, seu ut arcus A t ad radium A D. Nam in medio non resistente velocitas A p est ad velocitatem A C, ut tempus A p D, quo generatur vel extinguitur velocitas A p, ad tempus quo generatur vel extinguitur velocitas A C, quod proinde erit $\frac{A C \times A p D}{A p}$, seu $\frac{1}{2} A D \times A C$, hoc est, triangulum A D C.

Cum igitur tempus quo velocitas A p, in medio resistente extinguitur, exponatur per sectorem A t D, patet propositum.

94. Tempus quo corpus in medio resistente descendendo acquirit velocitatem A P, vel ascendendo amittit velocitatem A p, est ad tempus quo eandem velocitatem in medio non resistente acquirit vel amittit, ut sector A D T, vel A D t, ad triangulum A D P, vel A D p, respectivè. Etenim (per Cor. 5. et not. 93.) tempus quo in medio resistente generatur velocitas A P, vel extinguitur velocitas A p, est ad tempus quo in spatio non resistente generatur vel extinguitur velocitas maxima A C, ut A D T vel A D t, ad A D C; et tempus quo in spatio non resistente generatur vel extinguitur velocitas A C, est ad tempus quo generatur vel extinguitur in eodem spatio non resistente, velocitas A P vel

A p, ut A C ad A P vel A p, et sumptâ communi altitudine D A ut A D C ad A P D vel A p D. Quare (ex æquo) tempus quo in medio resistente generatur velocitas A P, vel extinguitur velocitas A p, est ad tempus quo velocitas eadem in spatio non resistente producit vel amittitur, ut A D T ad A D P, vel A D p. Q. e. d.

95. Si celeritas A p corporis in medio resistente ascendentis maximæ A C æqualis fuerit, erit A D p = A D C, et sector A D t, circuli octans. Quare tempus quo corpus in medio resistente ascendendo amittere potest velocitatem maximam A C est ad tempus quo eandem in spatio non resistente amitteret, ut circuli octans ad triangulum A D C, hoc est, ut area circuli ad quadratum circumscriptum, seu etiam ut 8^a. pars peripheriæ ad radium.

^(u) 96. *Indèque datur tempus.* Cum enim vires acceleratrices uniformes, sint ut velocitates quas generant oirectè et tempora quibus illas generant inversè (13. Lib. I.) datâ vi acceleratrice uniformi quâ corpus in medio quovis sollicitatur, seu datâ vis illius ratione ad notam quamlibet aliam vim v. gr. ad corporum terrestrium gravitatem, datâque simul velocitate quam vis illa acceleratrix produxit, dabitur tempus quo velocitas illa data genita est. Sit enim vis acceleratrix data ad vim notam gravitatis, ut a ad b, velocitas datâ vi illâ acceleratrice tempore x genita c, et velocitas quam vis gravitatis tempore quovis dato t generat C, erit a : b = $\frac{c}{x} : \frac{C}{t}$.

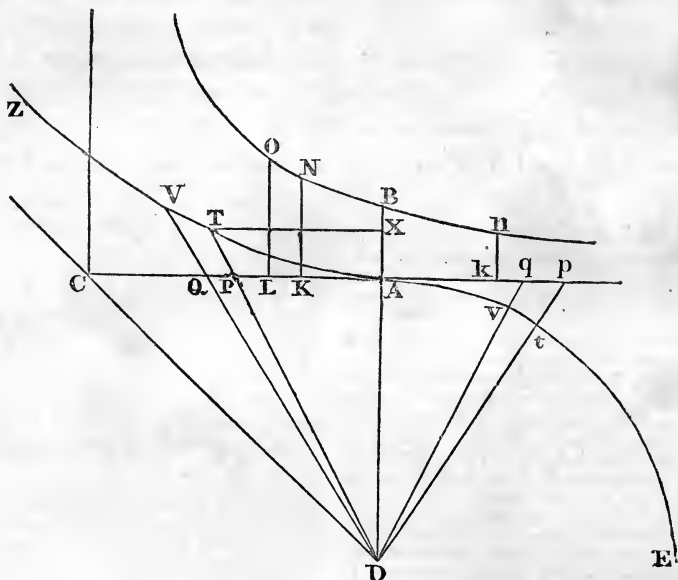
Undè invenitur tempus x = $\frac{b c t}{a C}$.

^(x) * Dabitur tum velocitas A P, vel A p. (Per Cor. 5. et not 92.)

^(y) * Tum area A B N K vel A B n k. Est enim (ex dem. Prop. VIII.) A C : A P = A P : A K, et A C : A p = A p : A k, et ideò datis A C et A P vel A p dabuntur A K vel A k, et aræ correspondentes A B N K, A B n k, quæ per tabulas logarithmorum inveniri possunt. (584. Lib. I.)

^(z) * Quæ est ad sectorem A D T, vel A D t. (Per Cor. 1. et 2.)

pore dato, cum velocitate illâ maximâ jam ante inventâ, uniformiter describi potest.



Corol. 7. ^(a) Et regrediendo, ex dato ascensus vel descensus spatio A B n k vel A B N K, dabitur tempus A D t vel A D T.

^(a) 97. *Et regrediendo.* Nimirum capienda est area A B n k, vel A B N K ad triangulum A D C in datâ ratione spatii dati ascensus vel descensus ad duplum spatii, quod corpus in medio non resistente cadendo describit ut velocitatem maximam A C acquirat, atque ita dabitur A k vel A K. Et hinc dabitur A p vel A P, seu velocitas; ex his autem dabitur sector A D t vel A D T, seu tempus (per Cor. 5.). Nam spatium quod corpus in medio non resistente cadendo describit ut velocitatem maximam A C acquirat dicatur A, tempus quo spatium illud describitur T, spatium quod in medio resistente describit ut acquirat velocitatem A P, vel amittat velocitatem A p dicatur s, tempus t, et spatium quod corpus tempore illo t et velocitate maximâ A C uniformiter progrediendo describit sit S, et quia (29. Lib. I.) corpus velocitate maximâ A C uniformiter progrediendo, tempore T, describit spatium 2 A, erit (5. Lib. I.) $S : 2 A = t : T$. Sed (per Cor. 5. et not. 93.) $t : T = A D T \text{ vel } A D t : A D C$, ideôque $S : 2 A = A D T \text{ vel } A D t : A D C$, et (per Cor. 1. ac 2.) $s : S = A B N K \text{ vel } A B n k : A D T \text{ vel } A D t$, respectivè. Quare (ex æquo) s :

$2 A = A B N K \text{ vel } A B n k : A D C$. Q. e. d.

98. Si corpus cum velocitate quæ æqualis sit maximæ A C, verticaliter projiciatur deorsum, æquabili motu descendet, ob resistantiam gravitati æqualem et contrariam (per Cor. 2. Prop. VIII.) si minori cum velocitate projiciatur, exponatur velocitas illa per lineæ A C partem A P, et motus corporis projecti idem erit ac si e quiete descendendo velocitatem datam A P, jam acquisivisset et deindè pergeret moveri; quare motus projecti in hoc casu ex superioribus facile determinabitur.

99. Verùm si projectionis velocitas terminali A C major est, constructiones Propositionum VIII. et IX. mutandæ erunt. Et quidem constructio Propositionis 8^æ sic mutanda. Descriptâ inter asymptotos orthogonales A C, C H hyperbolâ quâlibet S O N B, producat asymptotus A C in a, et exponatur vis gravitatis per datam lineam a C, resistantia initio motûs per lineam a A, resistantia elapso quovis tempore per lineam indefinitam a K. Velocitas corporis per lineam a P quæ sit media proportionalis inter a K et a C, ideôque in subduplicatâ ratione re-

sistentiæ. Decrementum resistantiæ datâ temporis particulâ factum per lineolam KL et contemporaneum velocitatis decrementum per lineolam PQ . Quoniam aK est ut aP^2 , erit huius momentum KL , ut illius momentum $2aPQ$, id est, ut aP in KC . Nam velocitatis decrementum PQ , (per Mot. Leg. II.) proportionale est vi generanti KC , quæ est excessus resistantiæ aK , suprâ vim gravitatis aC . Compo-

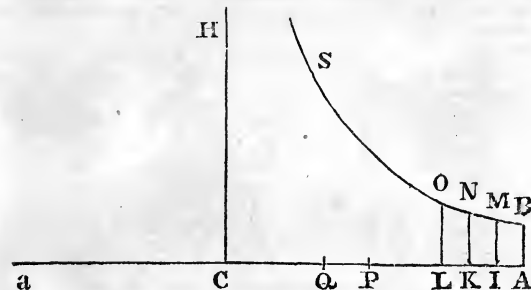
sunt ad invicem ut aD^2 , ad $aD \times aK$ — aD^2 , id est, ut aD ad aK — aD , seu ut aC ad CK ; ideoque sectoris particula TDV , est $\frac{PDQ \times aC}{CK}$, atque ideo ob datas aC et aD ,

ut $\frac{PQ}{CK}$, id est ut decrementum velocitatis directè utque vis generans decrementum inversè,

atque ideo ut particula temporis decremento velocitatis respondens, et componendo, fit summa particularum temporis quibus omnes velocitatis FP particulæ PQ extinguuntur, ut summa particularum sectoris GDT , id est, tempus totum ut sector totus. Q. e. d.

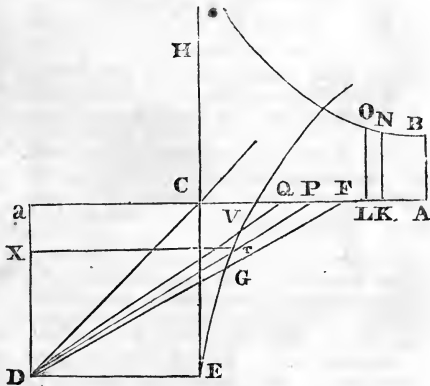
100. Corol. 1. Quoniam coincidente puncto P cum C , coincidit etiam K cum C , et DT cum asymptoto DC , liquet corporis projecti velocitatem aP nonnisi descripto spatio infinito, elapsoque infinito tempore, fieri posse velocitati terminali aC æqualem.

101. Corol. 2. Si dignitas hyperbolæ $BN O$ seu rectangulum $CA \times AB$, sit $\frac{1}{4}aC^2$, spatium quod corpus tempore quovis describit, erit ad spatium quod corpus velocitate terminali aC eodem tempore uniformiter progrediendo describere potest, ut area $ABNK$ quâ spatium descriptum exponitur ad aream GDT quâ tempus exponitur. Nam cum sit aC ad aP , ut aP ad aK , erit (per Cor. 1. Lem. II. Lib. II.) LK



natur ratio ipsius KL cum ratione ipsius KN , et fiet rectangulum $KL \times KN$ ut $aP \times KC \times KN$, hoc est, ob datum rectangulum $KC \times KN$, ut aP , ergo rectangulum evanescens $KN \times KL$, hoc est, area hyperbolica $KNO L$, est ut aP . Componitur igitur area tota hyperbolica $ABOL$, ex particulis $KNO L$, velocitati aP semper proportionalibus, et propterea spatio velocitate istâ descripto proportionalis est. Dividatur jam area illa in partes æquales $ABMI$, $IMNK$, $KNO L$, &c. et vires absolutæ AC , IC , KC , LC , &c. erunt in progressionem geometricâ. Si spatium descriptum exponatur per aream hyperbolicam $ABNK$, exponi possunt vis gravitatis, velocitas corporis et resistantia medii per lineas aC , aP , aK .

Propositionis 9^æ constructio in hanc abit. Cæteris ut in figurâ et constructione superiori manentibus, capiatur aF media proportionalis inter aC et aA , et ideo velocitatem projectionis initialem exponens, completo quadrato $aCED$, centro D describatur hyperbola rectangula $E G T V$, semiaxem transversum habens DE , verticem principalem E , et asymptotum DC . Jungantur DF , DP hyperbolæ occurrentes in G et T , et erit sector hyperbolicus GDT ut tempus descensus per spatium $ABNK$. Agatur enim DVQ abscindens tum sectoris $G D V$ tum trianguli $F D Q$ particulas quam minimas TDV , PDQ , et erunt hæ particulæ ad invicem ut DT^2 ad DP^2 , id est, si TX et aP parallelæ sint, ut DX^2 ad aD^2 , vel TX^2 ad aP^2 , et divisim ut TX^2 — DX^2 ad aP^2 — aD^2 ; sed (ex naturâ Hyperb.) TX^2 — DX^2 est aD^2 , et (per Hyp.) aP^2 est $aD \times aK$; ergo particulæ TDV , PDQ ,



ad PQ ut $2aK$ ad aP , hoc est, ut $2aP$ ad aC , et inde LK ad $\frac{1}{2}PQ$, ut aP ad $\frac{1}{2}aC$. (Ex naturâ Hyperb. et per Hyp.) $KN \times CK$ est $CA \times AB$, seu $\frac{1}{4}aC^2$, ideoque KN ad aC seu aD , ut $\frac{1}{2}aC$ ad CK . Itaque (ex æquo) LKN , ad DPQ , ut aP , ad CK ; sed erat DPQ , ad DTV , ut CK ad aC , ergo rursus (ex æquo), LKN , est ad DTV ,

ut a P, ad a C, hoc est, ut velocitas corporis projecti est ad velocitatem maximam quam corpus e quiete cadendo potest acquirere. Cum igitur arearum A B N K et G D T, momenta L K N et D T V sint ut velocitates, erunt arearum illarum partes omnes simul genitæ ut spatia simul descripta, ideoque areæ totæ ab initio genitæ A B N K et G D T, ut spatia tota ab initio projectionis descripta.

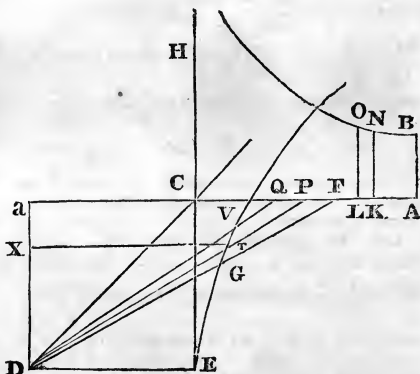
102. *Corol. 3.* Velocitas a P corporis projecti in fine temporis G T D, est ad velocitatem quam corpus velocitate initiali a F projectum eodem tempore in medio non resistente cadendo haberet, ut triangulum a P D ad summam trianguli a F D et sectoris hyperbolici G T D. Nam velocitatis incrementum tempore G T D in spatio non resistente genitum est ut tempus G T D, et velocitas projectionis ut a F, sive ut triangulum a F D, atque adeo velocitas tota in fine temporis G T D ut $G T D + a F D$, et velocitas in fine temporis ejusdem G T D in medio resistente est ut a P, id est, ut triangulum a P D, et velocitates illæ initio projectionis æquantur inter se, perinde ut areæ illæ $G T D + a F D$ et a P D, ob sectorem G T D evanescentem, et a P æqualem a F initio descensus.

103. *Corol. 4.* Tempus quo corpus in medio resistente projectum acquirit velocitatem a P, seu quo amittit velocitatem P F, est ad tempus quo velocitatem maximam a C, in spatio non resistente e quiete cadendo acquirere posset, ut sector G D T ad triangulum a D C. Sit a F + V, recta velocitatem exponens quam corpus in medio non resistente cum velocitate initiali a F projectum elapso tempore G D T haberet, et erit (102) a P ad a F + V, seu multiplicando per $\frac{1}{2}$ a D, a P D ad a F D + $\frac{1}{2}$ a D × V, ut a F D ad a F D + G T D, ideoque $\frac{1}{2}$ a D × V = G T D, et V = $\frac{G T D}{\frac{1}{2} a D}$; sed V est velocitas quam corpus e quiete cadendo in medio non resistente acquireret tempore G T D, et velocitates in medio non resistente acquisitæ, sunt ut tempora quibus acquiruntur, ideoque velocitas V seu $\frac{G T D}{\frac{1}{2} a D}$, est ad velocitatem a C, in medio non resistente acquisitam ut tempus G T D ad tempus quo corpus velocitatem a C acquirit; quare hoc tempus erit $\frac{1}{2}$ a D × a C, seu per triangulum a D C expone-

104. *Corol. 5.* Hinc ex dato tempore datur spatium descriptum. Capiatur enim sector G D T ad triangulum a D C, ut tempus datum ad tempus quo corpus in medio non resistente acquirit velocitatem terminalem a C, et dabitur tum velocitas a P, tum area A B N K, quæ est ad sectorem G D T, ut spatium quæsitum ad spatium quod tempore dato cum velocitate illâ terminali a C uniformiter describi potest (101) et regrediendo ex dato spatio A B N K, dabitur tempus G D T, si capiatur area A B N K, ad

triangulum a D C in ratione spatii dati ad duplum spatii quod corpus in medio non resistente cadendo describit ut velocitatem terminalem a C acquirit. Id demonstratur ex (not. 103. et 101.) eodem prorsus modo quo factum est (97.)

105. *Scholium.* Superiores constructiones definiendis corporum motibus sufficiunt, licet medii resistantia partim constans partim velocitatis quadrato proportionalis. Nam si corpus solâ vi insitâ moveatur, recta A C, quæ in construc-



tionibus Prop. VIII. et IX. vim gravitatis uniformem exponebat, partem resistantiæ constantem quæ vi alicui centripetæ uniformi æqualis censi potest, ceteris manentibus, exponet. Sed si corpus in medio prædicto gravitate uniformiter agente sollicitum rectâ ascendat vel descendat, linea A C, in constructionibus pro ascensu vim gravitatis et partem resistantiæ datam simul exhibebit, in constructionibus verò pro descensu excessum gravitatis suprâ partem resistantiæ datam repræsentabit; et linea illa A C, ita determinata vim gravitatis uniformem exponet, quâ corpus urgeretur in medio cujus esset resistantia ut velocitatis quadratum. Si verò pars illa resistantiæ quæ uniformis manet vi gravitatis æqualis fuerit et corpus deorsum projiciatur, idem erit illius motus ac si solâ vi insitâ ferretur in medio quod resisteret in ratione quadrati velocitatis, atque ideo in hoc casu usurpanda erit constructio Propositionis 5^æ. Jam verò omissis constructionibus per logarithmicam quas (ex demonstr. 44. 45.) facile deducere, aut in Monumentis Academiæ Regiæ an. 1709. et etiam in Phoronomiâ Hermannii lector videre poterit, duo quæ sequuntur generalia problemata analyticè solvemus.

PROBLEMA.

Definire motum corporis, uniformi gravitate urgente, rectâ descendens vel ascendens in

medio simili, quod in ratione quâlibet multiplicatâ velocitatis resistit.

106. Sit vis gravitatis = g , velocitas corporis sub initio motus = c , spatium descriptum = s , tempus quo descriptum est = t , velocitas hoc tempore acquisita vel residua = v , resistentia

medii $r = \frac{v^n}{a^{n-1}}$, et a quantitas data. Corpore

descendente erit (19) $g \, ds = \frac{v^n \, dv}{a^{n-1}}$, et quia (13) $dt =$

$\frac{ds}{v}$, erit $dt = \frac{a^{n-1} \, dv}{g \, v^n}$. Simili modo pro

corporis ascensu, invenitur $ds = \frac{-a^{n-1} \, dv}{g \, v^n}$

et $dt = \frac{-a^{n-1} \, dv}{g \, v^n}$. Cum igitur in his quatuor æquationibus variables separatæ sint, poterunt illæ, saltem concessis figurarum quadraturis, construi.

107. Si resistentia velocitati proportionalis fuerit, erit $n = 1$, et ideò corpore descendente $ds = \frac{v \, dv}{g - v}$ et divisione numeratoris $v \, dv$ per

$-v + g$ peractâ, est $ds = -dv + \frac{g \, dv}{g - v}$,

et sumptis fluentibus $s = Q - v - g \times$

$L. \frac{g - v}{g}$. Quia verò ubi evanescit spatium s , fit

$v = c$ (per Hyp.) erit constans $Q = c +$

$g L. \frac{g - c}{g}$, ac proindè $s = c - v +$

$L. \frac{g - v}{g}$. Tempus habetur per æquationem $dt =$

$\frac{dv}{g - v}$ cujus fluens $t = Q - L. \frac{g - v}{g} =$

$L. \frac{g - v}{g}$. Simili modo pro corpore ascensu

invenitur $s = c - v + g L. \frac{g + v}{g + c}$, et $t =$

$L. \frac{g + v}{g + c}$.

108. Si resistentia sit ut velocitatis quadratum,

erit $n = 2$ et (106) $r = \frac{v^2}{a}$. Sit b velocitas

terminalis, et quia resistentia gravitati æqualis

est ubi corpus velocitatem maximam habet, erit

$g = \frac{b^2}{a}$, et $bb = ag$. Sit e spatium quod

corpus vi gravitatis constante g cadendo in medio

non resistente describit ut acquirat velocitatem

b , et erit $2ge = bb = ag$ (23) ideòque $a = 2e$. His positis, corpore descendente erit (106) $ds =$

$\frac{v \, dv}{g - v} = \frac{2e \, dv}{b^2 - vv}$. Ponatur $bb - vv = xx$, et proindè sumptis fluxionibus $v \, dv = -x \, dx$,

atquè ideò $ds = -\frac{2e \, x \, dx}{xx} = -\frac{2e \, dx}{x}$, et

et ideò $v = c$, et indè habebitur $Q =$

$e L. \frac{bb - cc}{bb - vv}$, ac propterea $s = e L. \frac{bb - cc}{bb - vv}$.

Sit $L. h = 1$ et erit $s L. h = e L. \frac{bb - cc}{bb - vv}$;

$\frac{s}{e} \times L. h = L. h \frac{s}{e} = L. \frac{bb - cc}{bb - vv}$, ideòque

$h \frac{s}{e} = \frac{bb - cc}{bb - vv}$; undè eruitur $vv =$

$\frac{bb h \frac{s}{e} + cc - bb}{h \frac{s}{e}}$. Tempus obtinetur per

æquationem (106) $dt = \frac{a \, dv}{g - vv} = \frac{2e \, dv}{bb - vv}$

$= \frac{e \, dv}{b + v} + \frac{e \, dv}{b - v}$; quod patet, si duæ pos-

tre mæ fractiones ad communem denominatorem

reducantur, et sumptis fluentibus $t = Q + \frac{e}{b} \times$

$L. \frac{b + v}{b - v} - \frac{e}{b} L. \frac{b - v}{b + v} = Q + \frac{e}{b} \times$

$L. \frac{b + v}{b - v}$. Ponatur $t = 0$, et ideò $v = c$, et in-

venietur $Q = -\frac{e}{b} L. \frac{b + c}{b - c}$. Quarè erit $t =$

$\frac{e}{b} L. \frac{b + v}{b - v} \times \frac{b - c}{b + c}$. Si corpus e quiete ca-

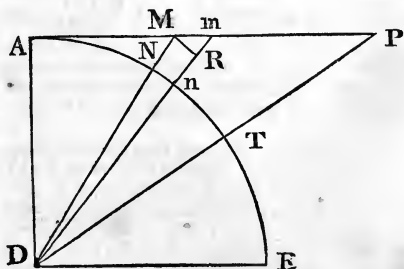
dat erit $c = 0$, et ideò $s = e L. \frac{bb}{bb - vv}$; $vv =$

$\frac{bb h \frac{s}{e} - bb}{h \frac{s}{e}}$ et $t = \frac{e}{b} L. \frac{b + v}{b - v}$. Si in hac

ultimâ æquatione loco $n \frac{e}{s}$ scribatur m et loco v

ipsius valor $b \sqrt{1 - \frac{1}{m}}$, habebitur $t = \frac{e}{b}$

$\times \frac{L. 1 + \sqrt{1 - \frac{1}{m}}}{1 - \sqrt{1 - \frac{1}{m}}}$.



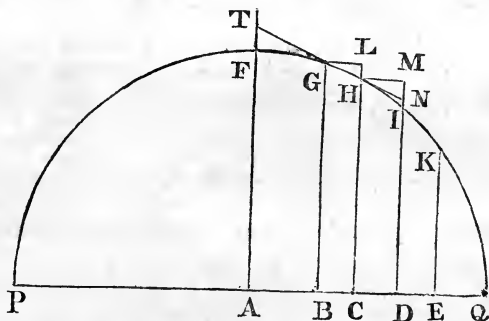
Simili modo, asecendente corpore invenie-

tur $s = e L. \frac{bb + cc}{bb + vv}$, et $vv =$

PROPOSITIO X. PROBLEMA III.

Tendat uniformis vis gravitatis directè ad planum horizontis, sitque resistentia ut medii densitas et quadratum velocitatis conjunctim: requiritur tum medii densitas in locis singulis, quæ faciat ut corpus in datâ quâvis lineâ curvâ moveatur; tum corporis velocitas et medii resistentia in locis singulis.

Sit P Q planum illud plano schematis perpendiculare; P F H Q linea curva plano huic occurrens in punctis P et Q; G, H, I, K loca quatuor corporis in hâc curvâ ab F ad Q pergentis; et G B, H C, I D, K E ordinatæ quatuor parallelæ ab his punctis ad horizontem demissæ, et lineæ horizontali P Q ad puncta B, C, D, E insistentes; et sint BC, CD, D E distantie ordinarum inter se æquales. A punctis G et H ducantur rectæ GL,



H N curvam tangentes in G et H, et ordinatis CH, DI sursum productis occurrentes in L et N, et compleatur parallelogrammum HCDM. (b) Et tempora, quibus corpus describit arcus GH, HI, erunt in sub-

æquationibus (109.) separationem admittunt. In hâc hypothesi æquatio pro corporis ascensu fit $g dx + k v^2 dx = -v dv$, seu $v dv + k v^2 dx = -g dx$. Ponatur $k dx = \frac{dz}{2z}$ ut sit $2z v dv + v^2 dz = -2gz dx$, et sumptis fluentibus erit $z v^2 = Q - S. 2gz dx$, et $v^2 = \frac{Q - S. 2gz dx}{z}$. Quia verò $k dx$

$= \frac{1}{2} \frac{dz}{z}$, erit $S. k dx = \frac{1}{2} L. z$ et $S. 2k dx = S. 2k dx$ L. z. Atque ideò si fuerit $L. h = 1, h$

$= z$ undè fit $v^2 = \frac{Q - S. 2gh}{h} \frac{dx}{S. 2k dx}$

pro corporis ascensu; et pro descensu loco $+k$,

scribendo $-k$ erit $v^2 = \frac{Q - S. 2gh}{-S. 2k dx} dx$

$S. 2k dx$ $S. 2k dx$ $-S. 2k dx$
 $= Qh$ $-h$ $S. 2gh$ dx
 in quibus æquationibus variables sunt separatae, quia (per Hyp.) quantitates k et g, sunt ut functiones variabilis x. Constans Q determinatur ex eo quod ubi $x = b$, sit $v = c$, tempus verò definitur per æquationem $dt = \frac{dx}{v}$ pro corporis

ascensu, et per æquationem $dt = -\frac{dx}{v}$ pro corporis descensu, in quibus æquationibus, si loco v substituitur ipsius valor per x inventus, variables erunt separate. Sed de his vide Mechanicam Clar. Euleri.

(b) 113. * Et tempora quibus corpus describit arcus evanescentes GH, HI, erunt in subduplicatâ ratione altitudinum L H, N I. Eodem enim temporis momento quo corpus vi motus insiti in G, describeret tangentem GL, vi gravitatis uniformi caderet per altitudinem L H qualem in medio non resistente percurreret eo ipso tempore; resistentiæ enim effectus altitudinem

dine $HI - HN$ seu $\frac{MI \times NI}{HI}$; ideóque generat tantum velocitatem

$\frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$. Addatur hæc velocitas ad decrementum prædictum, ^(a) et

habebitur decrementum velocitatis ex resistantiâ solâ oriundum, nempe $\frac{GH}{T} - \frac{HI}{t} + \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$. Proindeque cùm gravitas eodem tem-

pore in corpore cadente generet velocitatem $\frac{2 NI}{t}$; ^(b) resistantia erit ad

gravitatem ut $\frac{GH}{T} - \frac{HI}{t} + \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$ ad $\frac{2 NI}{t}$, sive ut $\frac{t \times GH}{T} - HI + \frac{2 MI \times NI}{HI}$ ad $2 NI$.

Jam pro abscissis CB, CD, CE ^(c) scribantur $0, 0, 20$. Pro ordinata CH scribatur P , ^(d) et pro MI scribatur series quælibet $Q0 + R00 + S0^3 +$, &c. Et seriei termin' omnes post primum, nempe $R00 + S0^3 +$, &c. ^(e) erunt NI , ^(f) et ordinatæ DI, EK , et BG erunt $P - Q0 - R00 - S0^3 -$, &c. $P - 2Q0 - 4R00 - 8S0^3 -$, &c. et $P + Q0 - R00 + S0^3 -$, &c. respectivè. Et quadrando

Si enim centro H et radio HN , descriptus intelligatur arcus circularis NR , secans HI in R , duo triangula IRN, IMH similia erunt, ob angulum MIH utrique triangulo communem, et angulos IRN, IMH rectos, ideóque æquales, andè erit $HI : MI = NI : RI$ seu $HI - HN$; et propterea $HI - HN = \frac{MI \times NI}{HI}$.

Cum igitur RI sit spatium tempore t vi gravitatis tangentiali descriptum (113) velocitas illa quam vis illa tempore t generat, exponetur (29.

Lib. I.) per $\frac{2 RI}{t} = \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$.

^(a) * Et habebitur decrementum velocitatis ex solâ resistantiâ oriundum, nempe $\frac{GH}{T} - \frac{HI}{t}$

+ $\frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$, non solùm in eo casu quo resistantia vim gravitatis tangentialem superat, sed etiam in eo casu quo ab istâ superatur. Sit enim velocitatis decrementum ex solâ resistantiâ oriundum V , cùm incrementum velocitatis vi gravitatis tangentiali genitum sit $\frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$,

erit in primo casu $V - \frac{2 MI \times NI}{t \times HI} = \frac{GH}{T} - \frac{HI}{t}$ (113), ideóque $V = \frac{GH}{T} - \frac{HI}{t} + \frac{2 MI \times NI}{t \times HI}$; at in secundo casu erit (113)

Vor II.

$\frac{2 MI \times NI}{t \times HI} - V = \frac{HI}{t} - \frac{GH}{T}$, et proinde $V = \frac{2 MI \times NI}{t \times HI} + \frac{GH}{T} - \frac{HI}{t}$, quæ eadem est expressio ac prius.

^(b) * Resistentia erit ad gravitatem, &c. Vires enim acceleratrices vel retardatrices sunt ut velocitatum elementa quæ dato temporis momenta generant aut extinguunt, (15. Lib. I.)

^(c) * Scribantur $0, 0, 20$. Si enim abscissæ CD, CE affirmativè capiantur, abscissæ CB , &c. in contrariam partem sumptæ negativè debent exprimi.

^(d) * Et pro MI scribatur series quælibet. Nam ordinatarum CH, DN differentia fluxionalis MI exprimi potest per seriem infinitam $Q0 + R00 + S0^3 +$, &c. in quâ Q, R, S , &c. sunt quantitates finitæ hic generaliter sumptæ et postea in singulis casibus determinandæ, et 0 est incrementum nascentis et constans abscissæ (552, 556. Lib. I.)

^(e) * Erunt NI , &c. (552. Lib. I.)

^(f) * Et ordinatæ, &c. Est enim $DI = DM - MI = CH - MI = P - Q0 - R00 - S0^3 -$, &c. (per Hyp.); et quia $CE = 20$, si in valore ordinatæ DI loco 0 scribatur 20 , abibit DI in $EK = P - 2Q0 - 4R00 - 8S0^3 -$, &c.; et simili modo quia $CB = -0$, si in valore ordinatæ DI loco 0 scribatur -0 , fiet $DI = BG = P + Q0 - R00 + S0^3 -$, &c.

differentias ordinarum BG — CH et CH — DI, et ad quadrata prodeuntia addendo quadrata ipsarum BC, CD, ^(g) habebuntur arcuum GH, HI quadrata $00 + QQ00 - 2QR0^3 +$, &c. et $00 + QQ00 + 2QR0^3 +$, &c.

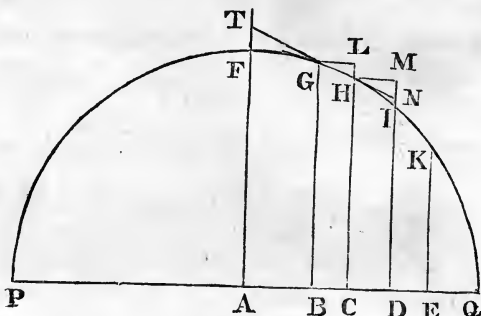
Quorum radices $0\sqrt{1+QQ}$

$$- \frac{QR00}{\sqrt{1+QQ}}, \text{ et } 0\sqrt{1+QQ}$$

$$+ \frac{QR00}{\sqrt{1+QQ}} \text{ sunt arcus}$$

GH et HI. Præterea si ab ordinatâ CH subducatur semisumma ordinarum BG ac DI, et ab ordinatâ DI

subducatur semisumma ordinarum CH et EK, ^(h) manebunt arcuum GI et HK sagittæ $Ro0$ et $Ro0 + 3So^3$. ^(k) Et hæ sunt lineolis LH et NI proportionales, ideóque in duplicatâ ratione temporum infinitè parvorum T et t: ^(l) et inde ratio $\frac{t}{T}$ est $\sqrt{\frac{R + 3So}{R}}$ seu $\frac{R + \frac{3}{2}So}{R}$;

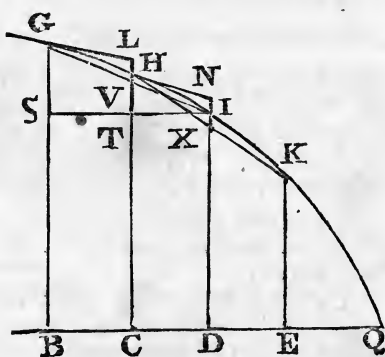


^(g) * Habebuntur arcuum GH, HI quadrata, &c. Est enim, ob angulum HMI rectum $HI^2 = HM^2 + MI^2$, et $HM = CD = 0$, ac $MI = CH - DI = Q0 + Ro0 + So^3 +$, &c. ideóque $HM^2 = 00$, $MI^2 = Q^20^2 + 2QR0^3 + R^20^4 + 2QSo^4 +$, &c.; unde $HI^2 = 0^2 + QQ0^2 + 2QR0^3 +$, &c. Negliguntur autem termini in quibus est 0^4 , 0^5 , &c. quod præ cæteris antecedentibus evanescant et ad rem nihil faciant. Quare extrahendo radicem quadratum fit $HI =$

$$0\sqrt{1+QQ} + \frac{QR00}{\sqrt{1+QQ}}, \text{ neglectis cæteris terminis negligendis: et simili modo invenitur } GH = 0\sqrt{1+QQ} - \frac{QR00}{\sqrt{1+QQ}}.$$

^(h) * Manebunt arcuum GI et HK sagittæ, &c. Jungatur chorda GI secans CH in V, et ex puncto I demittatur ad BG perpendicularum IS secans CH in T. Erit, ob triangulorum ITV, ISG similitudinem IT ad IS, seu DC ad DB, id est, 1 ad 2, ut TV ad GS, et ideó $GS = 2VT$, et $GB = 2VT + SB = 2VT + DI$, et $GB + DI = 2VT + 2DI$, quare semisumma ordinarum GB ac DI est $VT + DI$, seu VC, quæ si ab ordinatâ CH subducatur, remanebit arcus GI sagitta VH. Et simili ratiocino patet arcus HK sagittam IX æqualem esse differentiæ inter ordinatam DI et semisummam ordinatarum CH et EK.

^(k) * Et hæ sunt lineolis LH et NI proportionales. Nam coëuntibus punctis B, C, D, E et G, H, I, K figuræ NHI XH, LGHVG



similes fiunt, et propterea latera homologa HV et IX, LH et NI proportionalia; sunt autem (ex demonstr.) lineolæ LH, NI ut quadrata temporum T, t, quibus describuntur arcus GH, HI.

^(l) * Et inde ratio $\frac{t}{T}$ est, &c. Nam (ex demonstr.)

$$\text{monst.} \frac{t^2}{T^2} = \frac{IX}{HV} = \frac{Ro0 + 3So^3}{Ro0} =$$

et $\frac{t \times G H}{T} - H I + \frac{2 M I \times N I}{H I}$, substituendo ipsorum $\frac{t}{T}$, $G H$,

$H I$, $M I$ et $N I$ valores jam inventos, ^(m) evadit $\frac{3 S o o}{2 R} \sqrt{1 + Q Q}$.

Et cum $2 N I$ sit $2 R o o$, resistentia jam erit ad gravitatem ut $\frac{3 S o o}{2 R} \sqrt{1 + Q Q}$ ad $2 R o o$, id est, ut $3 S \sqrt{1 + Q Q}$ ad $4 R R$.

Velocitas autem ea est, quâcum corpus de loco quovis H , secundum tangentem $H N$ egrediens, in parabolâ diametrum $H C$ et latus rectum $\frac{H N q}{N I}$ seu $\frac{1 + Q Q}{R}$ habente, ⁽ⁿ⁾ deinceps in vacuo moveri potest.

Et resistentia est ut medii densitas et quadratum velocitatis conjunctim, et propterea medii densitas est ut resistentia directè et quadratum velocitatis inversè, ^(o) id est, ut $\frac{3 S \sqrt{1 + Q Q}}{4 R R}$ directè et $\frac{1 + Q Q}{R}$ inversè, hoc

est, ut $\frac{S}{R \sqrt{1 + Q Q}}$. Q. e. i.

$$\frac{R + 3 S o}{R}, \text{ et ideo } \frac{t}{T} = \sqrt{\frac{R + 3 S o}{R}} = \sqrt{\frac{R R + 3 S R o}{R R}} = \sqrt{\frac{R R + 3 S R o}{R R}};$$

sed $\sqrt{R R + 3 S R o} = R + \frac{3 S R o}{2 R}$, neglectis terminis negligendis: quare erit $\frac{t}{T} =$

$$\frac{R + \frac{3}{2} S o}{R} = 1 + \frac{3 S o}{2 R}.$$

^(m) * Evadit $\frac{3 S o o}{2 R} \sqrt{1 + Q Q}$. Est enim

$$\frac{t \times G H}{T} = o \sqrt{1 + Q Q} - \frac{Q R o o}{\sqrt{1 + Q Q}} + \frac{\frac{3}{2} S o o \sqrt{1 + Q Q}}{R}, \text{ neglecto termino in quo reperitur } o^3, \text{ qui prae cæteris evanescit.}$$

Unde fit $\frac{t \times G H}{T} - H I = \frac{\frac{3}{2} S o o \sqrt{1 + Q Q}}{R}$

$$- \frac{2 Q R o o}{\sqrt{1 + Q Q}}; \text{ sed } 2 M I = 2 Q o, \text{ et } N I = R o o \text{ neglectis cæteris seriei terminis evanescentibus, ideoque } 2 M I \times N I = 2 Q R o^3, \text{ atque proinde } \frac{2 M I \times N I}{H I} = \frac{2 Q R o^2}{\sqrt{1 + Q Q}},$$

neglecto in valore arcûs $H I$ termino evanescente $\frac{Q R o o}{\sqrt{1 + Q Q}}$. Quare erit $\frac{t \times G H}{T} - H I +$

$$\frac{2 M I \times N I}{H I} = \frac{3 S o o \sqrt{1 + Q Q}}{2 R}.$$

⁽ⁿ⁾ * Deinceps in vacuo moveri potest. Cum enim velocitas per arcum $H I$, seu per tangentem nascentem $H N$, æqualis censi possit (5), et corpus eodem temporis momento quo vi insitâ describeret $H N$, vi gravitatis uniformi, ommissa resistentia quæ hic ut nulla haberi debet (113), cadit per altitudinem $N I$; arcus nascens $H I$, quem corpus viribus conjunctis describit, usurpari potest pro arcu parabolæ, cujus est diameter $H C$ (40. Lib. I.), tangens $H N$ ordinatis parallela, et $N I$ parallela et æqualis abscissæ cui responderet ordinata æqualis $H N$.

Quare hujus parabolæ latus rectum erit $\frac{H N^2}{N I}$

(per Theor. I. de parab.), seu (per Lemma VII. Lib. I.) $\frac{H I^2}{N I} = \frac{o o + Q Q o o}{R o o} = \frac{1 + Q Q}{R}$,

neglectis terminis negligendis. Si itaque corpus in vacuo deinceps moveretur, hanc parabolam describeret (40. Lib. I.)

^(o) * Id est, ut, &c. Quia enim resistentia est ad gravitatem constantem ut $3 S \sqrt{1 + Q Q}$ ad $4 R R$, erit resistentia ut $\frac{3 S \sqrt{1 + Q Q}}{4 R R}$.

Velocitas autem est ut $\frac{H I}{t}$, et illius quadratum

ut $\frac{H I^2}{t^2}$; et $H I^2$ est $o o + Q Q o o$, neglectis negligendis, t^2 verò est ut $N I$, seu ut $R o o$ (ex demonstr.). adeoque velocitatis quadratum ut $\frac{1 + Q Q}{R}$. Quare medii densitas erit ut

Corol. 1. Si tangens HN producatur utrinque donec occurrat ordinatæ cuilibet AF in T : (P) erit $\frac{HT}{AC}$ æqualis $\sqrt{1 + QQ}$, ideóque in supe-

$$\frac{3S\sqrt{1+QQ}}{4R(1+QQ)}, \text{ et ob datum numerum } \frac{3}{4}, \text{ ut}$$

$$\frac{S\sqrt{1+QQ}}{R(1+QQ)} = \frac{S}{R\sqrt{1+QQ}}.$$

114. Si resistentia esset ut medii densitas et velocitatis V dignitas quælibet V^n conjunctim;

$$\text{cùm sit } V^n \text{ ut } \frac{HI^n}{t^n}, \text{ sive ut } \frac{(1+QQ)^{\frac{n}{2}}}{R^{\frac{n}{2}}},$$

medii densitas foret ut $\frac{3S\sqrt{1+QQ}}{4RR}$ directè

et $\frac{(1+QQ)^{\frac{n}{2}}}{R^{\frac{n}{2}}}$ inversè, id est, directè ut

$$\frac{SR^{\frac{n-4}{2}}}{(1+QQ)^{\frac{n-1}{2}}}.$$

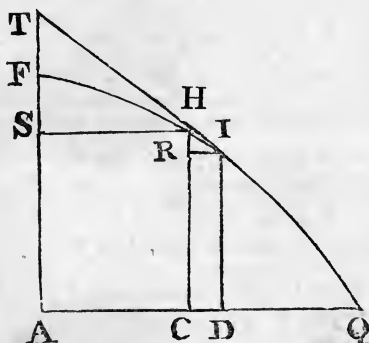
*) * Erit $\frac{HT}{AC}$ æqualis, &c.

Ex punctis H et I demittantur ad A F et CH perpendicularia HS et IR ; et ob triangula IRH , HST similia, erit HT ad HS seu AC ut HI ad IR

vel CD , ideóque $\frac{HT}{AC} =$

$$\frac{HI}{CD} = \frac{\sqrt{1+QQ}}{\sqrt{1+QQ}} = \sqrt{1+QQ}.$$

115. Hinc si resistentia sit ut

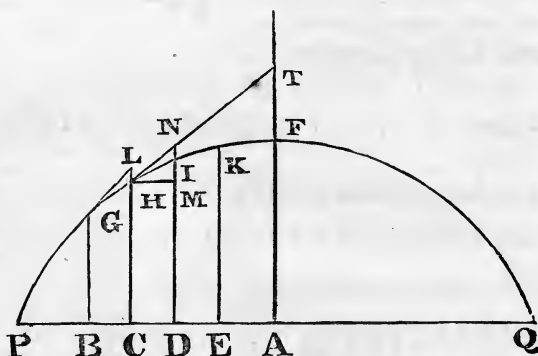


medii densitas et velocitatis dignitas V^n conjunctim, erit resistentia ad gravitatem, ut $3S \times HT$ ad $4RR \times AC$, velocitatis dignitas n , ut

$$\frac{HT^n}{AC^n \times R^{\frac{n}{2}}}, \text{ et medii densitas ut } \frac{SR^{\frac{n-4}{2}} \times AC^{n-1}}{HT^{n-1}},$$

$$\text{sive ut } \frac{S}{R^{\frac{n}{2}}} \times \frac{AC}{HT}^{n-1} \quad (114.)$$

116. Superiores formulæ non solum pro corporis descensu per arcum FQ , sed etiam pro ejusdem ascensu per arcum PF usurpari possunt. Corpore ascendente per arcum PF a P ad F , eadem fiat quæ pro descensu per arcum FQ constructio; et tempora quibus describuntur arcus GH , HI exponantur per T et t .



Decrementum velocitatis tempore t factum erit $\frac{GH}{T} = \frac{HI}{t}$. Hoc decrementum oritur a resistentiâ et gravitate corporis ascendantis motum simul retardantibus. Gravitas in corpore cadente et spatium NI cadendo describente, generat velocitatem $\frac{2NI}{t}$; at in corpore arcum HI describente, minuit arcum illum solâ longitudine $HN - HI$ seu $\frac{MI \times NI}{HI}$, ideóque extinguit

tantum velocitatem tangentialem $\frac{2MI \times NI}{t \times HI}$.

Auferatur hæc velocitas a decremento prædicto, et habebitur decrementum velocitatis ex resistentiâ solâ oriundum, nempe $\frac{GH}{T} - \frac{HI}{t} =$

$\frac{2MI \times NI}{t \times HI}$. Proindeque cùm gravitas eodem tempore in corpore cadente generet velocitatem

rioribus pro $\sqrt{1 + Q Q}$ scribi potest. Quâ ratione resistentia erit ad gravitatem ut $3 S \times H T$ ad $4 R R \times A C$, velocitas erit ut $\frac{H T}{A C \sqrt{R}}$,

et medii densitas erit ut $\frac{S \times A C}{R \times H T}$.

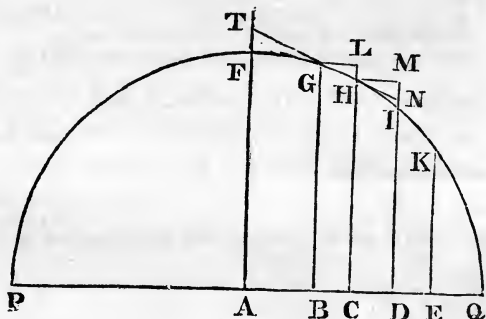
Corol. 2. Et hinc, si curva linea $P F H Q$ definiatur per relationem inter basem seu abscissam $A C$ et ordinatim applicatam $C H$, ut moris est; et valor ordinatim applicatæ resolvatur in seriem convergentem. Problema per primos seriei terminos expeditè solvetur, ut in exemplis sequentibus.

Exempl. 1. Sit linea $P F H Q$ semicirculus super diametro $P Q$ descriptus, et requiratur medii densitas quæ faciat ut projectile in hâc lineâ moveatur.

Bisecetur diameter $P Q$ in A ; dic $A Q$, n ; $A C$, a ; $C H$, e ; et $C D$, o : et ⁽¹⁾ erit $D I q$ seu $A Q q - A D q = n n - a a - 2 a o - o o$,

$\frac{2 N I}{t}$; resistentia erit ad gravitatem ut $\frac{G H}{T}$
 $-\frac{H I}{t} - \frac{2 M I \times N I}{t \times H I}$ ad $\frac{2 N I}{t}$, sive ut
 $\frac{t \times G H}{T} - H I - \frac{2 M I \times N I}{H I}$ ad $2 N I$.

Jam si pro abscissis $B C$, $C D$, $C E$ scribantur $-o, o, 2o$, et pro ordinata $C H$ scribatur P ; $M I$ et $N I$ erunt $Q o - R o o - S o^3$, &c., et $R o o + S o^3 +$, &c. Nam in arcu $F Q$ (vide fig. Newt.) $D I$, seu $C H - M N - N I$, erat $P - Q o - R o o - S o^3$, &c., ideòque $M N$ erat $Q o$ (552. Lib. I.), et $N I$ erat $R o o + S o^3$; at in arcu $P F$ est $D I = C H + M N - N I$, proindeque $D I = P + Q o - R o o - S o^3$, &c., et hinc $M I$ est $Q o - R o o - S o^3$, &c. et $N I$ est $R o o + S o^3$. Et si in serie quæ valorem ordinatæ $D I$ exprimit, loco o scribantur abscissæ $C E$, $B C$, sive $2o, -o$, habebuntur ordinatæ $E K$ et $B G$, nempe $P + 2 Q o - 4 R o o - 8 S o^3$, &c., et $P - Q o - R o o + S o^3$, &c. respectivè. Et quadrando differentias ordinarum $C H - B G$ et $D I - C H$, et ad quadrata prodeuntia addendo quadrata ipsarum $B C$, $C D$, habebuntur arcuum $G H$, $H I$ quadrata $o o + Q Q o o + 2 Q R o^3$, et $o o$



$+ Q Q o o - 2 Q R o^3$; quorum radices
 $o \sqrt{1 + Q Q} + \frac{Q R o o}{\sqrt{1 + Q Q}}$ et $o \sqrt{1 + Q Q}$
 $-\frac{Q R o o}{\sqrt{1 + Q Q}}$ sunt arcus $G H$ et $H I$. Præ-

terea si ab ordinatâ $C H$ subducatur semisumma ordinarum $B G$ ac $D I$, et ab ordinatâ $D I$ subducatur semisumma ordinarum $C H$ et $E K$, manebunt arcuum $G I$ et $H K$ sagittæ $R o o$ et $R o o + 3 S o^3$. Et hæ sunt lineolis $L H$, $N I$ proportionales, ideòque in duplicatâ ratione temporum infinitè parvorum T et t , et inde ratio $\frac{t}{T}$ est, $\sqrt{\frac{R + 3 S o}{R}}$, seu $\frac{R + 3 S o}{R}$; et $\frac{t \times G H}{T} - H I - \frac{2 M I \times N I}{H I}$,

substituendo ipsorum $\frac{t}{T}$, $H I$, $G H$, $M I$ et

$N I$ valores jam inventos, evadit $\frac{3 S o o}{2 R} \times$

$\sqrt{1 + Q Q}$. Et cum $2 N I$ sit $2 R o o$, resistentia erit ad gravitatem ut $3 S \sqrt{1 + Q Q}$ ad $4 R R$. Quemadmodum pro descensu inventum est; et Corollaria eadem quoque manent.

⁽¹⁾ * Erit $D I q$ seu, &c. Est enim radius

seu $e e - 2 a o - o o$, (^r) et radice per methodum nostram extractâ, fiet $D I = e - \frac{a o}{e} - \frac{o o}{2 e} - \frac{a a o o}{2 e^3} - \frac{a o}{2 e^3} - \frac{a^3 o^3}{2 e^5} -$, &c. Hic scribatur $n n$ pro $e e + a a$, et evadet $D I = e - \frac{a o}{e} - \frac{n n o o}{2 e^3} - \frac{a n n o^3}{2 e^5} -$, &c.

Hujusmodi series distingo in terminos successivos in hunc modum. Terminum primum appello, in quo quantitas infinitè parva o non extat; secundum, in quo quantitas illa est unius dimensionis; tertium, in quo extat duarum; quartum, in quo trium est; et sic in infinitum. (^s) Et primus terminus, qui hic est e , denotabit semper longitudinem ordinatæ $C H$ insistentis ad initium indefinitæ quantitatis o . (^t) Secundus terminus, qui hic est $\frac{a o}{e}$, denotabit differentiam inter $C H$ et $D N$, id est, lineolam $M N$, quæ abscinditur complendo parallelogrammum $H C D M$, (^u) atque ideò positionem tangentis $H N$ semper determinat; ut in hoc casu capiendo $M N$ ad $H M$ ut est $\frac{a o}{e}$ ad o , seu a ad e . Terminus tertius, qui hic est $\frac{n n o o}{2 e^3}$, designabit lineolam $I N$, quæ jacet inter tangentem et curvam, (^x) ideòque determinat angulum contactus $I H N$ seu curvaturam

$A I = A Q$, et ideò, ob angulum $A D I$ rectum, $D I^2 = A Q^2 - A D^2 = n n - a a$ radii, $H P I$ chorda arcûs $H I$, $N P$ arcus circularis centro H et radio $H N$ descriptus. $- 2 a o - o o = e e - 2 a o - o o$, ob $C H^2 = e e = A Q^2 - A C^2 = n n - a a$.

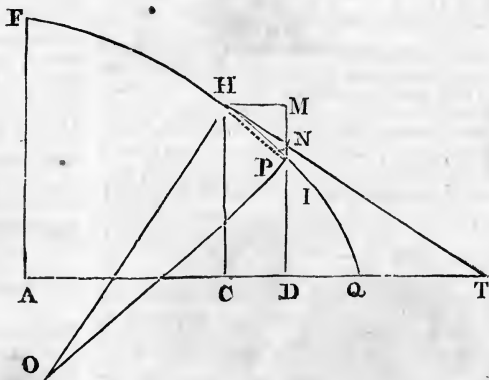
(^r) * Et radice per methodum nostram extractâ, seu per formulam generalem. (550. Lib. I.)

(^t) * Et primus terminus. (552. Lib. I.)

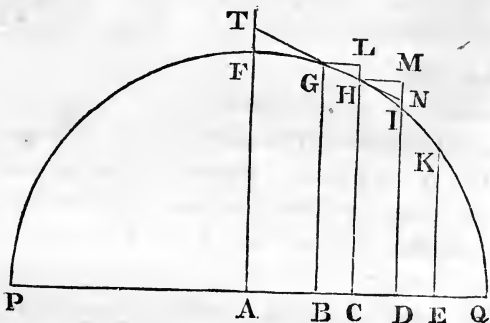
(^t) * Secundus terminus. (ibid.)

(^u) 117. * Atque ideò positionem tangentis $H N$ semper determinat. Producat tangens $H N$ ut diametro $A Q$ occurrat in T ; et propter triangulorum $H M N$, $T C H$ similitudinem, erit $C T : H C = H M : M N$. Est verò generatim $H M = o$, et $M N = Q o$, ac Q coëfficiens secundi termini seriei generalis pro curvâ quâcumque (ex demonstr. Prop. X.); quare si capiatur $C T$ ad $H C$ ut est 1 ad Q habebitur subtangens $C T$.

(^x) 118. * Ideòque determinat angulum contactus seu curvaturam, &c. Sit O centrum circuli curvam $F H Q$ osculantis in H ; $O H$, $O I$ Duo triângula $I P N$, $I M H$ similia erunt, ob angulos ad P et M rectos et angulum ad I utriusque triângulo communem; et ideò $H I$ est ad



quam curva linea habet in H. (y) Si lineola illa I N finitæ est magnitudinis, designabitur per terminum tertium unà cum sequentibus in infinitum. At si lineola illa minuatur in infinitum, termini subsequentes evadent infinitè minores tertio, ideòque negligi possunt. (z) Terminus quartus determinat variationem curvaturæ, quintus variationem variationis, et sic deinceps. Unde obiter patet usus non contemnendus harum serierum in solutione problematum, quæ pendent a tangentibus et curvaturâ curvarum.



Conferatur jam series $e - \frac{a o}{e} - \frac{n n o o}{2 e^3} - \frac{a n n o^3}{2 e^5} -$, &c. cum serie $P - Q o - R o o - S o^3 -$, &c. et perinde pro P, Q, R et S scribatur $e, \frac{a}{e}, \frac{n n}{2 e^3}$, et $\frac{a n n}{2 e^5}$, et pro $\sqrt{1 + Q Q}$ scribatur $\sqrt{1 + \frac{a a}{e e}}$ (a) seu $\frac{n}{e}$, et prodibit medii densitas ut $\frac{a}{n e}$, hoc est (ob datam n) ut $\frac{a}{e}$, seu $\frac{A C}{C H}$, (b) id est, ut tangentis longitudo illa H T, quæ ad semidiametrum

H M ut N I ad N P, ac proinde $N P = \frac{H M \times N I}{H I}$. Anguli N H I, quem tangens

H N cum subtensa H P I constituit, mensura est dimidius arcus H I, et anguli ad centrum H O I mensura est arcus totus H I (ex natura circuli); unde N P seu $\frac{H M \times N I}{H I}$ est ad

H N seu H I (Lem. VII. Lib. I.) ut $\frac{1}{2} H I$ ad H O, et ideò radius osculi H O = $\frac{H I^3}{2 H M \times N I}$.

Et quia (ex demonstr. Prop. X.) $H I = o \sqrt{1 + Q Q}$, H M = o, ac N I = R o o;

erit H O = $\frac{(1 + Q Q)^{\frac{3}{2}}}{2 R}$ Sed angulus con-

tactus et curvatura curvæ lineæ F H Q in H est ut radius osculi H O inverse (121. Lib. I.), id est, ut $\frac{2 R}{(1 + Q Q)^{\frac{3}{2}}}$. Quare angulus ille, seu

curvatura in H, datis secundo et tertio termino seriei in quam valor ordinatim applicatæ resolvitur, determinabitur.

(y) * Si lineola illa I N, &c. (552. 553. Lib. I.)

(z) * Terminus quartus determinat variationem curvaturæ. Quoniam differentia lineolarum L H et N I quarto seriei termino proportionalis est (554) et per lineolam N I determinatur angulus contactus seu curvatura curvæ in puncto H (118) et per lineolam L H curvatura in puncto G; per harum linearum differentiam seu per quartum seriei terminum determinabitur differentia seu variatio curvaturæ, ductâque aliâ tangente similiter determinabitur variatio variationis, et sic deinceps.

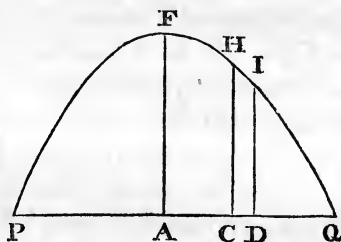
(a) * Seu $\frac{n}{e}$. Est enim $1 + \frac{a a}{e e} = \frac{e e + a a}{e e} = \frac{n n}{e e}$.

(b) * Id est, ut tangentis longitudo illa H T, &c. Jungatur radius A H, et ob angulum rectum quem tangens T H cum radio A H constituit, parallelasque A T, C H, triangulum A H C simile erit triangulo A T H, et inde est T H ad H A, ut A C ad H C, id est, $\frac{A C}{H C}$ est

admittit: et propterea naturaliter fieri non potest, ut corpus ascendendo a P describat circuli quadrantem P F. Ad hunc effectum deberet corpus a medio impellente accelerari, non a resistente impediri.

Exempl. 2. Sit linea $P F Q$ parabola, axem habens $A F$ horizonti $P Q$ perpendicularem, et requiratur medii densitas, quæ faciat ut projectile in ipsâ moveatur.

(e) Ex naturâ parabolæ, rectangulum $P D Q$ æquale est rectangulo sub ordinatâ $D I$ et rectâ aliquâ datâ : hoc est, si dicantur recta illa b ; $P C$, a ; $P Q$, c ; $C H$, e ; et $C D$, o ; rectangulum $a + o$ in $c - a - o$ seu $a c - a a - 2 a o + c o - o o$ æquale est rectangulo b in $D I$, ideóque $D I$ æquale $\frac{a c - a a}{b} +$



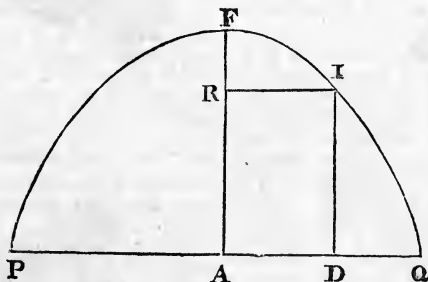
$\frac{c-2a}{b}o - \frac{o}{b}$. Jam scribendus esset hujus seriei secundus terminus

$\frac{c-2a}{b}$ o pro Q o, tertius item terminus $\frac{o}{b}$ pro R o o. Cum verò plures

non sint termini, debeat quarti coëfficiens S evanescere, et propterea

quantitas $\frac{S}{R \sqrt{1 + Q Q}}$, cui medii densitas proportionalis est, nihil erit.

Nullâ igitur medii densitate movebitur projectile in parabolâ, (f) uti olim demonstravit Galilæus. Q. e. i.



(^c) * *Ex natura parabolæ, rectangulum, &c.*
 Ex puncto I ad axem parabolæ F A demissum sit
 perpendicularum I R, sitque axis latus rectum = b;
 erit (per Theor. I. de Parab.) $b \times F R =$
 $R I^2 = A D^2$, et $b \times F A = A Q^2$.
 Quare $b \times F A - b \times F R$, seu $b \times R A$.

$$\begin{aligned} \text{vel } b \times DI &= A Q^2 - A D^2 = \overline{A Q + A D} \\ \times \overline{A Q - A D} &= P D \times D Q. \quad Q. e. d. \end{aligned}$$

(f) * *Uti olim demonstravit Galilæus. Vide demonstrationem n. 40. Lib. I.*

Exempl. 3. Sit linea A G K hyperbola, asymptoton habens N X plano horizontali A K perpendiculari; et quærat mediæ densitas, quæ faciat ut projectile moveatur in hâc lineâ.

Sit M X asymptotos altera, ordinatim applicatæ D G productæ occurrens in V; et ex naturâ hyperbolæ

(^e) rectangulum X V in V G dabitur.

(^b) Datur autem ratio D N ad V X, et propterea datur etiam rectangulum D N in V G. Sit illud $b b$: et completo parallelogrammo D N X Z; dicatur B N, a ; B D, o ; N X, c ; et ratio data

V Z ad Z X vel D N ponatur esse $\frac{m}{n}$.

Et erit D N æqualis $a - o$, V G æqualis

$\frac{b b}{a - o}$, V Z æqualis $\frac{m}{n} a - o$, et

G D seu N X — V Z — V G æqualis

$c - \frac{m}{n} a + \frac{m}{n} o - \frac{b b}{a - o}$. Resolvatur terminus $\frac{b b}{a - o}$ (¹) in seriem

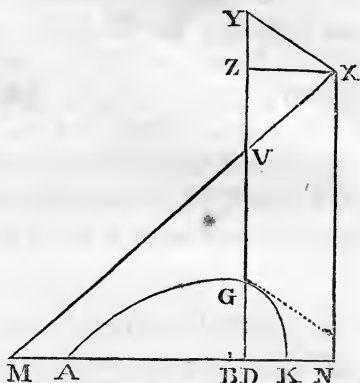
convergentem. $\frac{b b}{a} + \frac{b b}{a a} o + \frac{b b}{a^2} o o + \frac{b b}{a^3} o^3$, &c. et fiet G D æqualis

$c - \frac{m}{n} a - \frac{b b}{a} + \frac{m}{n} o - \frac{b b}{a a} o - \frac{b b}{a^2} o^2 - \frac{b b}{a^3} o^3$, &c. (^k) Hujus seriei

terminus secundus $\frac{m}{n} o - \frac{b b}{a a} o$ usurpandus est pro Q o, tertius cum signo

mutato $\frac{b b}{a^2} o^2$ pro R o², et quartus cum signo etiam mutato $\frac{b b}{a^3} o^3$ pro

S o³, eorumque coëfficientes $\frac{m}{n} - \frac{b b}{a a}$, $\frac{b b}{a^2}$ et $\frac{b b}{a^3}$ scribendæ sunt in



(^e) * Rectangulum X V in V G dabitur, per Theor. IV. de Hyp.

(^b) * Datur autem ratio D N ad V X, quæ eadem est cum ratione data M N ad M X, ob parallelas D V, N X.

(ⁱ) * In seriem convergentem, divisione in infinitum productâ.

(^k) Hujus seriei, &c. Est enim hæc series æqualis seriei $P - Q o - R o o - S o^3$, &c., et singuli illius termini singulis terminis hujus æquantur; id est, $c - \frac{m}{n} a - \frac{b b}{a}$ est P, seu ordinata quæ per punctum B ad hyperbolam duceretur; $+\frac{m}{n} o - \frac{b b}{a a}$ o est — Q o, et

ideò $\frac{m}{n} - \frac{b b}{a a} = -Q$; sed quia in expressionibus resistantiæ, densitatis, et velocitatis semper reperitur quadratum Q Q, quod idem manet, seu radix illius Q affirmativè sumatur, seu negativè, nihili interest scribere $\frac{b b}{a a} - \frac{m}{n}$, aut

$\frac{m}{n} - \frac{b b}{a a}$ pro Q. Secundus autem seriei termi-

nus $-\frac{b b}{a^2} o^2$ est — R o², et ideò, mutatis sig-

nis, fit $\frac{b b}{a^2} = R$; tertius terminus $-\frac{b b}{a^3} o^3$

est — S o³, atque proinde $\frac{b b}{a^3} = S$.

regula superiore pro Q, R et S. Quo facto prodit medii densitas ut

$$\frac{\frac{b b}{a^4}}{\frac{b b}{a^3} \sqrt{1 + \frac{m m}{n n} - \frac{2 m b b}{n a a} + \frac{b^4}{a^4}}} \quad (1) \text{ seu } \frac{1}{\sqrt{a a + \frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n} + \frac{b^4}{a a}}}$$

(^m) id est si in V Z sumatur V Y æqualis V G, ut $\frac{1}{X Y}$. Namque a a et

$$\frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n} + \frac{b^4}{a a} \text{ sunt ipsarum } X Z \text{ et } Z Y \text{ quadrata. } (n) \text{ Re-}$$

sistentia autem invenitur in ratione ad gravitatem quam habet 3 X Y ad 2 Y G; (^o) et velocitas ea est, quâcum corpus in parabolâ pergeret verticem G, diametrum D G, et latus rectum $\frac{X Y \text{ quad.}}{V G}$ habente. Ponatur

itaque quod medii densitates in locis singulis G sint reciproçè ut distantia X Y, quodque resistentia in loco aliquo G sit ad gravitatem ut 3 X Y ad 2 Y G; et corpus de loco A, justâ cum velocitate emissum, describet hyperbolam illam A G K. Q. e. i.

Exempl. 4. Ponatur indefinitè, quod linea A G K hyperbola sit, centro X, asymptotis M X, N X eâ lege descripta, ut constructo rectangulo X Z D N cujus latus Z D secet hyperbolam in G et asymptoton ejus in V, fuerit V G reciproçè ut ipsius Z X vel D N dignitas aliqua D Nⁿ, (^p) cujus index est numerus n: et quæretur medii densitas, quâ projectile progrediatur in hâc curvâ.

(^l) * Seu, numeratore et denominatore in $\frac{a^4}{b b}$ ductis.

(^m) * Id est, si in V Z sumatur, &c. Est enim V G = $\frac{b b}{a - o} = \frac{b b}{a}$, et V Z = $\frac{m}{n} a - o$

= $\frac{m}{n} a$, ubi evanescit B D, seu o. Quare V Y

— V Z = Z Y = $\frac{b b}{a} - \frac{m}{n} a$; et quia Z X

= D N = a, et Y X² = Y Z² + Z X²

erit Y X² = a a + $\frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n} + \frac{b^4}{a a}$;

ideoque medii densitas ut $\frac{1}{X Y}$.

(ⁿ) * Resistentia autem, &c. Resistentia est ad gravitatem ut 3 S $\sqrt{1 + \frac{Q Q}{R R}}$

ad 4 R R, id est, ut $\frac{3 b b}{a^4} \times$

$\sqrt{1 + \frac{m m}{n n} - \frac{2 m b^2}{n a a} + \frac{b^4}{a^4}}$ ad $\frac{4 b^4}{a^5}$, sive

dividendo per $\frac{b b}{a^5}$, ut 3 $\sqrt{a a + \frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n}}$

+ $\frac{b^4}{a a}$ ad $\frac{4 b b}{a}$, seu ut 3 X Y ad 4 V G = 2 Y G.

(^o) * Et velocitas, &c. Hujus parabolæ latus

rectum est $\frac{1 + Q Q}{R R} = \frac{1 + \frac{m m}{n n} - \frac{2 m b b}{n a a} + \frac{b^4}{a^4}}{\frac{b b}{a^3}}$

= $\frac{a a + \frac{m m}{n n} a a - \frac{2 m b b}{n} + \frac{b^4}{a a}}{\frac{b b}{a}} =$

$\frac{Y X^2}{V G}$. Velocitas autem est ut $\sqrt{\frac{1 + Q Q}{R R}}$

adeoque ut $\frac{Y X}{\sqrt{V G}}$.

(^p) * Cujus index est numerus n, positivus.

Hanc autem hyperbolam, dum producitur, ad

Pro B N, B D, N X scribantur A, O, C respective, sitque V Z ad X Z vel D N ut d ad e, et V G æqualis $\frac{b b}{D N^n}$, et erit D N æqualis A — O,

$$V G = \frac{b b}{A - O|^n}, V Z = \frac{d}{e} \overline{A - O}, \text{ et } G D \text{ seu } N X - V Z - V G \\ \text{æqualis } C - \frac{d}{e} A + \frac{d}{e} O - \frac{b b}{A - O|^n}.$$

(^q) Resolvatur terminus ille $\frac{b b}{A - O|^n}$

$$\text{in seriem infinitam } \frac{b b}{A^n} + \frac{n b b}{A^{n+1}} O + \\ \frac{n n + n}{2 A^{n+2}} b b O^2 + \frac{n^3 + 3 n n + 2 n}{6 A^{n+3}} \times \\ b b O^3, \&c. \text{ ac fiet } G D \text{ æqualis } C - \\ \frac{d}{e} A - \frac{b b}{A^n} + \frac{d}{e} O - \frac{n b b}{A^{n+1}} O - \\ \frac{n n + n}{2 A^{n+2}} b b O^2 - \frac{n^3 + 3 n n + 2 n}{6 A^{n+3}} \times$$

$b b O^3, \&c.$ Hujus seriei terminus secundus $\frac{d}{e} O - \frac{n b b}{A^{n+1}} O$ usurpan-

dus est pro Q o, tertius $\frac{n n + n}{2 A^{n+2}} b b O^2$ pro R o², quartus $\frac{n^3 + 3 n n + 2 n}{6 A^{n+3}} \times$

$b b O^3$ pro S o³. Et inde medii densitas $\frac{S}{R \sqrt{1 + Q Q}}$, (^r) in loco quovis

lineas X M, X N etiam productas continuo accedere, easque non nisi in distantia infinita contingere posse manifestum est. Cùm enim sit

V G ut $\frac{1}{D N^n}$, ubi D N = o, hyperbola rectam X N attingit, et distantia V G infinita evadit; et ubi D N infinita fit, V G est nihil, et ideo hyperbola alteram asymptotum X M tangit, in distantia infinita ab asymptoto X N.

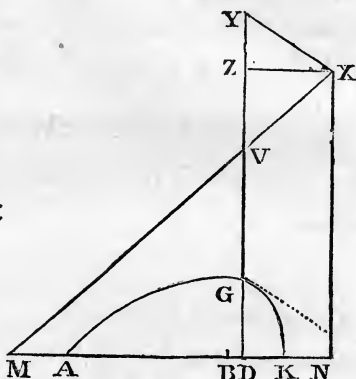
(^q) * Resolvatur terminus ille $\frac{b b}{A - O|^n}$, seu

$$b b \times A - O -^n, \text{ in seriem infinitam per formulam generalem (548. Lib. I.), et invenietur} \\ b b \times A - O -^n = b b A -^n + \frac{n}{1} \\ b b A -^{n-1} O + \frac{n \times n + 1}{1.2} \times b b A -^{n-2} O^2 \\ + \frac{n \times n + 1 \times n + 2}{1.2.3} b b A -^{n-3} O^3 +$$

$$\&c. = \frac{b b}{A^n} + \frac{n b b O}{A^{n+1}} + \frac{n n + n \times b b O^2}{2 A^{n+2}} + \\ \frac{n^3 + 3 n^2 + 2 n}{6 A^{n+3}} \times b b O^3 + \&c.; \text{ quo} \\ \text{enim modo quo in n. 551. demonstravimus formulam ad potentias, quorum exponentes sunt fracti, applicari posse, eodem ferè modo eam ad potentias quorum exponens negativus est, applicari debere constabit.}$$

(^r) * In loco quovis G fit, &c. Invenitur enim $\frac{S}{R} = \frac{n + 2}{3 A}$, et $\sqrt{1 + Q Q} =$
 $\sqrt{1 + \frac{d d}{e e} - \frac{2 d n b b}{e A^{n+1}} + \frac{n n b^4}{A^{2n+2}}}$; et ideo,
 ob datum numerum $\frac{n + 2}{3}$, $\frac{S}{R \sqrt{1 + Q Q}}$ est ut

$$\frac{1}{\sqrt{A A + \frac{d d}{e e} A A - \frac{2 d n b b A}{e A^n} + \frac{n^2 b^4}{A^{2n}}}}$$



G, fit $\frac{n+2}{3\sqrt{A^2} + \frac{d}{e}A^2 - \frac{2dnbb}{eA^n}A + \frac{nnb^4}{A^{2n}}}$, ideóque si in VZ

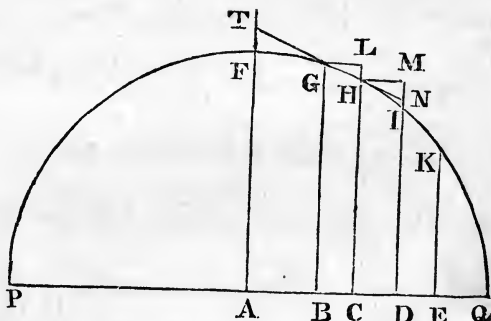
capiatur VY æqualis $n \times VG$, densitas illa est reciproçè ut XY. Sunt enim A^2 et $\frac{d}{e}A^2 - \frac{2dnbb}{eA^n}A + \frac{nnb^4}{A^{2n}}$ (^s) ipsarum XZ et ZY quadrata. Resistentia autem in eodem loco G (^t) fit ad gravitatem 3 S in $\frac{XY}{A}$ ad 4 RR, id est, ut XY ad $\frac{2nn+2n}{n+2}VG$. Et velocitas ibidem ea ipsa est, quâcum corpus projectum in parabolâ pergeret, verticem G, diametrum GD (^u) et latus rectum $\frac{1+QQ}{R}$ seu $\frac{2XY \text{ quad.}}{nn+n \text{ in } VG}$ habente. Q. e. i.

Scholium.

Eâdem ratione quâ prodiiit densitas medii ut $\frac{S \times AC}{R \times HT}$

in Corollario primo, si resistentia ponatur ut velocitatis V dignitas quælibet V^n , (^x) prodibit densitas medii ut

$\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}} \times \frac{AC^{n-1}}{HT}$. (^y) Et



(^t) * Ipsarum XZ et ZY quadrata. Nam XZ = DN = A (Hyp.), et ZY = VY - VZ = $n \times VG - \frac{d}{e}A = \frac{nnbb}{A^n} - \frac{d}{e}A$; aut ZY = VZ - VY = $\frac{d}{e}A - \frac{nnbb}{A^n}$, prout YV major vel minor est quam VZ. Quare cum sit $XY^2 = XZ^2 + ZY^2$, densitas erit ut $\frac{1}{XY}$.

(^t) * Fit ad gravitatem ut, &c. Quoniam (ex dem.) $\frac{XY}{A} = \sqrt{1+QQ}$, erit 3 S $\sqrt{1+QQ} = \frac{3S \times XY}{A}$, et inde resistentia ad gravitatem ut $\frac{3S \times XY}{A}$ ad 4 RR, vel ut XY ad $\frac{4RR \times A}{3S}$; sed $4RR \times A = \frac{nn+n^2 \times b^4}{A^{2n+3}}$ et 3 S = $\frac{nn+n \times n+2bb}{2A^{n+3}}$, ideóque

$\frac{4RR \times A}{3S} = \frac{2nn+2n \times bb}{n+2 \times A^n} = \frac{2nn+2n}{n+2} \times VG$, ob $VG = \frac{bb}{A^n}$. Quare resistentia est ad gravitatem ut XY ad $\frac{2nn+2n}{n+2} \times VG$.

(^u) * Et latus rectum, &c. Est enim $\frac{XY^2}{A^2} = 1+QQ$, et hinc $\frac{1+QQ}{R} = \frac{2XY^2 \times A^n}{nn+n \times bb} = \frac{2XY^2}{nn+n \times VG}$, ob $VG = \frac{bb}{A^n}$. Unde velocitas quæ est ut $\sqrt{\frac{1+QQ}{R}}$, erit ut $\frac{XY}{\sqrt{VG}}$, ob datum numerum $\frac{2}{nn+n}$.

(^x) * Prodibit densitas ut medii ut, &c. (115.)

(^y) * Et propterea, &c. Si enim fuerit

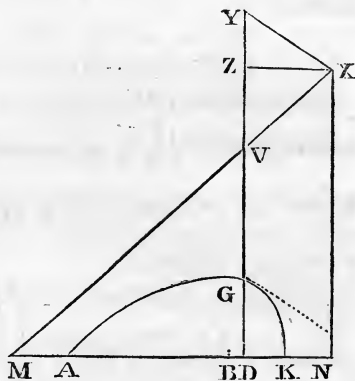
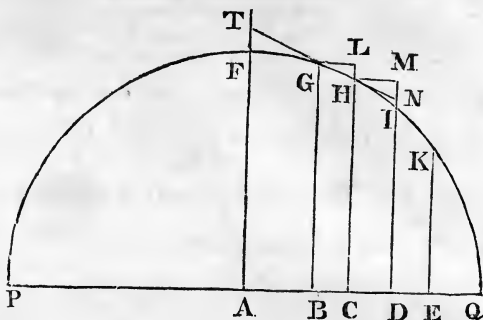
propterea si curva inveniri potest eâ lege, ut data fuerit

ratio $\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}}$ ad $\frac{HT}{AC}^{n-1}$, vel

$\frac{S^2}{R^{4-n}}$ ad $1 + QQ^{n-1}$;

corpus movebitur in hâc curvâ in uniformi medio cum resistentia quæ sit ut velocitatis dignitas V^n . Sed redeamus ad curvas simpliciores.

Quoniam motus non fit in parabolâ nisi in medio non resistente, in hyperbolis verò hic descriptis fit per resistentiam perpetuam; perspicuum est quod linea, quam projectile in medio uniformiter resistente describit, propius ^(z) accedit ad hyperbolas hasce quàm ad parabolam. Est utique linea illa hyperbolici generis, ^(a) sed quæ circa verticem magis distat ab asymptotis; in partibus a vertice remotioribus propius ad ipsas accedit quàm pro ratione hyperbolarum quas hic descripsi. Tanta verò non est inter has et illam differentia, quin illius loco possint hæ in rebus practicis non incommodè adhiberi. Et utiliores forsân futuræ sunt hæ, quàm hy-



$\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}}$ ad $\frac{HT}{AC}^{n-1}$ in ratione a ad b, erit

$\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}} = \frac{a}{b} \times \frac{HT}{AC}^{n-1}$, et $\frac{S \times AC^{n-1}}{R^{\frac{4-n}{2}} \times HT^{n-1}}$

$= \frac{a}{b}$, id est densitas medii ut quantitas data $\frac{a}{b}$,

et proinde uniformis. Est autem (per Cor. 1.

Prop. X.) $\frac{HT}{AC} = \sqrt{1 + QQ}$: quare si da-

ta fuerit ratio $\frac{S}{R^{\frac{4-n}{2}}}$ ad $\frac{HT}{AC}^{n-1}$, data quoque

erit ratio quadratorum $\frac{S^2}{R^{4-n}}$ ad $1 + QQ^{n-1}$,

et contra.

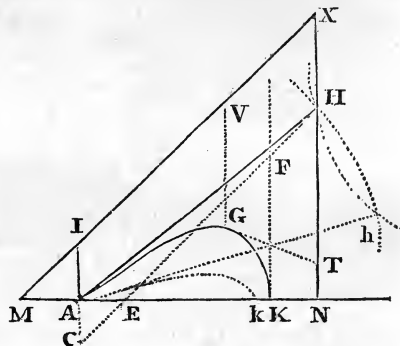
^(z) * Accedit ad hyperbolas hasce, cum iis tamen perfecte convenire nunquam potest, quod in bisce hyperbolis densitas medii reciprocè proportionalis sit rectæ variabili XY, et præterea non satis manifestum sit curvam, quam projectile in medio uniformi describit in hypothesi resistentiæ velocitatis quadrato proportionalis, habere asymptotum verticalem ut X'N: cum præsertim in hâc resistentiæ hypothesi spatium metur horizontali insito descriptum, semotâ gravitate, infinitum evadat (per Cor. 1. Prop. V.) Verumtamen inveniri possunt hyperbolæ in quibus pro parte illâ exiguâ curvæ AGK, quæ in rebus practicis necessaria est, recta X'N sit quam proximè constans, et proinde medii densitas quam proxime uniformis; quo fit ut curvæ illæ in rebus practicis non incommodè adhibere possint.

^(a) * Sed quæ circa verticem, &c. Hæc demonstrabuntur infra in notâ ^(b).

perbola magis accurata et simul magis composita. Ipsæ verò in usum sic deducuntur.

Compleatur parallelogrammum $X Y G T$, ^(b) et recta $G T$ tanget hyperbolam in G , ideòque densitas medii in G , est reciprocè ut tangens $G T$, et velocitas ibidem ut $\sqrt{\frac{G T q}{G V}}$, resistentia autem ad vim gravitatis ut $G T$ ad $\frac{2 n n + 2 n}{n + 2}$ in $G V$.

Proinde si corpus de loco A secundum rectam $A H$ projectum describat hyperbolam $A G K$, et $A H$ producta occurrat asymptoto $N X$ in H , actaque $A I$ eidem parallela occurrat alteri asymptoto $M X$ in I : ^(c) erit medii densitas in A reciprocè ut $A H$, et corporis velocitas ut $\sqrt{\frac{A H q}{A I}}$, ac resistentia



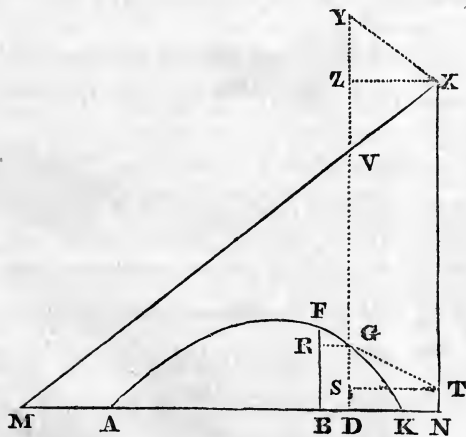
ibidem ad gravitatem ut $A H$ ad $\frac{2 n n + 2 n}{n + 2}$ in $A I$. Unde prodeunt sequentes regulæ.

^(d) *Reg. 1.* Si servetur tum medii densitas in A , tum velocitas quâcum

^(b) * *Et recta $G T$ tanget hyperbolam in G . Ex puncto G ad ordinatam $B F$ per B ductam,*

$S T$, ob triangula similia $F R G$, $G S T$. Sed $F R$ est Q o seu $\frac{n b b O}{A^{n+1}} - \frac{d}{e} O$, $B D$ est O ,

et $S T = Z X = A$. Quare erit $\frac{n b b}{A^{n+1}} - \frac{d}{e}$ ad 1 , seu $\frac{n b b}{A^n} - \frac{d}{e}$ A ad A , ut $G S$ ad $Z X$ seu A . Supra invenimus $Z Y = \frac{n b b}{A^n} - \frac{d}{e} A$. Ergo $Z Y = G S$; et ideò tangens $G T$ æqualis est et parallela rectæ $Y X$. Est autem (ex demonstr.) densitas medii in G reciprocè ut $Y X$; quare densitas medii in G est reciprocè ut tangens $G T$, velocitas ibidem ut $\sqrt{\frac{G T^2}{G V}}$, et resistentia ad gravitatem ut $G T$ ad $\frac{2 n n + 2 n}{n + 2} X$



$G V$.

^(c) * *Erit medii densitas, &c. Coincidente puncto G cum A , tangens $G T$ cum tangente $A H$ congruit, et recta $V G$ cum $A I$, proindeque medii densitas in A est reciprocè ut $A H$, et corporis, &c.*

et ex puncto T ad ordinatam $D G$ demissa sint perpendiculara $G R$ et $T S$, sitque $G T$ tangens in G . Erit $F R$ ad $R G$ seu $B D$, ut $G S$ ad

^(d) * *Reg. 1.* Manentibus indice hyperbolæ n et densitate medii in A , manet tangentis longitudo $A H$ quæ densitati reciproce proportionalis

ratione, et $A I$ minuetur in ratione illâ duplicatâ. (5) Augetur verò proportio resistentiæ ad pondus, ubi vel gravitas specifica sub æquali magnitudine fit minor, vel medii densitas major, vel resistentia, ex magnitudine diminutâ diminuitur in minore ratione quàm pondus.

(^h) *Reg. 4.* Quoniam densitas medii prope verticem hyperbolæ major

(5) 121. * *Augetur verò proportio resistentiæ ad pondus, &c.* Corpus specificè gravius vel levius dicitur, quod sub æquali volumine majus vel minus pondus habet quàm alterum corpus quocum comparatur; et ideò gravitas specifica corporis, volumine dato, est ut ipsius pondus absolutum, id est, datâ gravitate acceleratrice, ut corporis massa (per defin. 7. et not. 3. Lib. I.) At, dato volumine, massa est ut densitas (2. Lib. I.); quare gravitas specifica corporis est ipsius densitati proportionalis. Augetur itaque proportio resistentiæ ad gravitatem motricem seu ad corporis pondus, tum ubi manentibus corporis volumine, figurâ et velocitate ac medii densitate, manenteque proinde resistentiâ, gravitas specifica fit minor; tum ubi, cæteris paribus, medii densitas augetur, quo casu medii resistentia crescit cum densitate, et corporis pondus in fluido densiori et specificè graviori magis sublevati minuitur; tum ubi resistentia ex magnitudine corporis diminutâ, diminuitur in minori ratione quàm pondus. Ex quibus liquet tertiam regulam determinandis motibus corporum variæ magnitudinis et densitatis accommodatam esse.

122. *Lemma.* Datâ curvâ $A G K$, invenire minimam tangentium $G T$. Quoniam (ex dem.

in Exemp. 4.) $X Y^2 = G T^2 = A^2 + \frac{d d}{e e} \times A^2 - \frac{2 d n b b}{e B^{n-1}} + \frac{n n b^4}{A^{2n}}$; hujus quantitatis,

in quâ si detur curva $A G K$, sola est variabilis A , fluxio ponenda est nihilo æqualis (48.). Brevitatis causâ dicantur $1 + \frac{d d}{e e} = f$, $\frac{2 d n b b}{e} = 2 g$, $n n b^4 = h$, et $A = x$; erit $G T^2 =$

$f x x - 2 g x^{1-n} + h x^{-2n}$; et sumptis fluxionibus, $0 = 2 f x d x + \frac{n-1}{2} \times 2 g x^{-n} d x - 2 n h x^{-2n-1} d x$. Dividatur æquatio tota per $2 x d x$, et fiet $0 = f + \frac{n-1}{n} g x^{-n-1} - n h x^{-2n-2}$; et multiplicando per x^{2n+2} , $f x^{2n+2} + \frac{n-1}{n} g x^{n+1} = n h$, unde eruitur, ut fit in resolutione æquationum secundi gradus, $x^{n+1} = \frac{\sqrt{(n-1)^2 g g + 4 n h f} - (n-1) g}{2 f}$,

et hinc habetur

$x = \left(\frac{\sqrt{(n-1)^2 g g + 4 n h f} - (n-1) g}{2 f} \right)^{\frac{1}{n+1}}$.

Quare si loco x substituat, hic ipsius valor in æquatione $G T = \sqrt{f x x - 2 g x^{1-n} + h x^{-2n}}$, obtinebitur minima tangentium. Q. e. l.

123. *Corol.* Si curva $A G K$ sit hyperbola conica, erit index $n = 1$ et ideò $n - 1 = 0$,

et $x = \sqrt[4]{\frac{h}{f}}$. Unde invenitur $G T^2 = f \sqrt[2]{\frac{h}{f}} - 2 g + \frac{h}{\sqrt[4]{\frac{h}{f}}} = 2 \sqrt[2]{h f} - 2 g = \frac{2 b b}{e} \times \sqrt[2]{e e + d d} - \frac{2 d b b}{e} = 2 b b \times \frac{[\sqrt{e e + d d} - d]}{e}$.

Quia vero (Exemp. 4.) $d : e = V Z : X Z = X N : M N$, ac proinde $d d : e e = X N^2 : M N^2$, et componendo $d d + e e : e e = X N^2 + M N^2$, seu $M X^2 : M N^2$, atque adeò $\frac{\sqrt{e e + d d}}{e} = \frac{M X}{M N}$, et $\frac{d}{e} = \frac{X N}{M N}$; erit $\frac{\sqrt{e e + d d} - d}{e} = \frac{M X - X N}{M N}$. Præterea

(Exemp. 4.) est $V G = \frac{b b}{D N}$, $A I = \frac{b b}{A N}$, et hinc $2 A I \times A N = 2 b b$. Erit igitur minimæ tangentium quadratum $G T^2 = \frac{2 A I \times A N}{M N} \times M X - X N$.

(^h) * *Reg. 4.* Quoniam densitas in loco quovis G est reciprocè ut tangens $G T$, quæ prope verticem hyperbolæ minor est quàm in loco A ; manifestum est densitatem medii prope verticem hyperbolæ majorem esse quàm in loco A . Densitas in loco A dicatur K , in loco G per quem ducitur tangentium minima $G T$, dicatur B ; et erit $K : B = G T : A H$, et hinc $K + B : K = G T + A H : G T$, et $\frac{K + B}{2} : K = \frac{G T + A H}{2} : G T$. Esset autem $\frac{K + B}{2}$

densitas mediocris, si tangens $A H$ foret omnium maxima, sicuti $G T$ (Hyp.) est omnium minima; et ideò, ut medii densitas ferè tanquam uniformis haberi posset, augenda esset densitas in

A in ratione semisummæ tangentium $\frac{G T + A H}{2}$

ad minimam tangentium $G T$. Verùm quia tangens $A H$ non est omnium maxima, sed tangentibus aliæ ad partes curvæ versus K ductæ majores sunt; densitas in A augenda est in ratione paulo majore quàm semisummæ $\frac{G T + A H}{2}$

ad $G T$, ut medium tanquam uniforme ferè censeatur. Atque hoc pacto errores oriundi ex eo quod medium in loco A densius supponatur, corriguntur ferè aliis erroribus qui nascuntur ex eo quod in G medium rarius fingatur quam pro ratione curvæ $A G K$.

F

est quàm in loco A ; ut habeatur densitas mediocris, debet ratio minimæ tangentium H T ad tangentem A H inveniri, et densitas in A augeri in ratione paulo majore quàm semisummæ harum tangentium ad minimam tangentium G T.

(¹) *Reg. 5.* Si dantur longitudines A H, A I, et describenda sit figura A G K : produc H N ad X, ut sit H X ad A I ut $n + 1$ ad 1, centroque X et asymptotis M X, N X per punctum A describatur hyperbola, eâ lege, ut sit A I ad quamvis V G ut $X V^n$ ad $X I^n$.

(^k) *Reg. 6.* Quò major est numerus n, eò magis accuratæ sunt hæ

Interim liquet veram trajectorym quam corpus in medio uniformi describit, circa verticem magis distare ab asymptotis, et in partibus a vertice remotioribus propius ad ipsas accedere quàm pro ratione hyperbolarum in medio non uniformi descriptarum. Nam si e loco A, cum velocitate $\sqrt{\frac{A H^2}{A I}}$, et directione A H projiciatur corpus in medio cujus densitas uniformis æqualis sit densitati mediocri medii in quo describitur hyperbola A G K ; ob majorem medii uniformis densitatem in A, qua corporis velocitas impressa magis minuitur, trajectory intra hyperbolam continebitur, adeoque prope verticem ab asymptotis magis distabit ; et quia prope verticem est magis depressa, in partibus versus K a vertice remotioribus ad asymptotum N X propius accedet quàm hyperbola A G K ; cum præsertim in medio uniformi spatium motu horizontali descriptum, semotâ gravitate, infinitum evadat (per Cor. 1. Prop. V.).

(¹) * *Reg. 5.* Si dentur longitudines A H, A I cum angulo H A N, et describenda sit figura A G K : ex puncto H ad horizontalem A N demitte perpendicularum H N ; produc H N ad X, ut sit H X æqualis facto sub $n + 1$ et A I (demonstravimus enim in notâ ad Reg. 1. esse H X æqualem facto $\frac{n+1}{n} \times A I$) centroque X et asymptotis M X, N X per punctum A describatur hyperbola, eâ lege, ut sit A I ad quamvis V G ut $X V^n$ ad $X I^n$: est enim (per Hyp. Exemp. 4.) V G ad A I, ut $A N^n$ ad $D N^n$, seu ut $X I^n$ ad $X V^n$.

(^k) * *Reg. 6.* Quo major est numerus n, eo magis hæ hyperbolæ in ascensu corporis ab A accedunt ad trajectoryas in medio uniformi descriptas, et eo minus in descensu ad K accuratæ sunt ; et contrâ. Nam quò major est numerus n, eò minus tangens G T, quæ densitati reciproce proportionalis est, in ascensu corporis ab A variatur ; et eo magis in descensu ad K mutatur, quippe data sit medii densitas in A cum angulo projectionis H A N, et quantitas $\frac{n+2}{A H}$

densitati in A (Exemp. 4.) proportionalis, data erit, ideoque tangens A H eo longior erit quò major fuerit numerus n ; et quia dato angulo

H A N, datur specie triangulum rectangulum H N A, ratioque proinde laterum A H, A N, H N etiam datur, liquet quod crescente A H aut numero n, crescant quoque latera A N et H N. Ex demonstratis in Exemplo 4^o. corpore ascendente tangentis G T quadratum $G T^2 = D N^2 + [Z V - n V G]^2$, et corpore descendente est $G T^2 = D N^2 + [n V G - Z V]^2$. Ex natura hyperbolæ A G K, est $D N^n : A N^n = A I : V G$, ideoque $n V G = \frac{n A I \times A N^n}{D N^n}$.

Ex demonstratione Regulæ 1^æ, $H X = \frac{n+1}{n} \times A I$, et proinde $N X = H N + \frac{n+1}{n} \times A I$, et $N X - A I = H N + \frac{n}{n} \times A I$. Sed ob trianguia X Z V, M N X, M A I similia, Z X seu D N est ad Z V, ut M N ad N X, et ut M A ad A I, et divisim D N est ad Z V, ut A N ad N X - A I seu $H N + \frac{n}{n} \times A I$; unde fit $Z V = \frac{D N \times H N + n A I \times D N}{A N}$.

Quare in corporis ascensu $G T^2 = D N^2 + \left(\frac{D N \times H N + n A I \times H N}{A N} - \frac{n A I \times A N^n}{D N^n} \right)^2$ et in descensu $G T^2 = D N^2 + \left(\frac{n A I \times A N^n}{D N^n} - \frac{D N \times H N + n A I \times D N}{A N} \right)^2$.

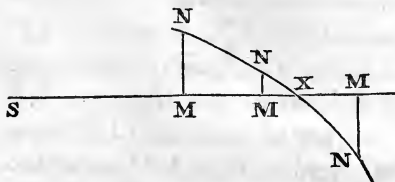
Jam verò si numerus n satis magnus fuerit, lineæ A H, A N, H N tam in ascensu quam in descensu corporis longiores sunt, et in ascensu ab A est fere D N æqualis A N, in descensu verò D N quantum libet minor ipsâ A N. Unde in ascensu ab A est fere $\frac{n A I \times D N}{A N} = n A I$

et ideò $G T^2 = D N^2 + \left(\frac{D N \times H N}{A N} \right)^2 = D N^2 + H N^2$ ferè. Est autem A H $A H^2 = A N^2 + H N^2$: quare ratio G T ad A H in ascensu corporis ab A est fere æqualitatis, dum numerus n satis magnus supponitur, ac proinde non multum variatur densitas : in descensu verò ad K, fit D N quantumlibet exigua respectu datæ A N, et ideò quantitas $\frac{n A I \times A N^n}{D N^n}$

vehementer crescit, et hinc tangens G T multum variatur ubi numerus n magnus est. Contra fit, si numerus ille sit admodum exiguus.

rectâ infinitâ S M longitudinem S M æqualem assumptæ A H, et erige perpendiculum M N æquale rationum differentiæ $\frac{A K}{A k} - \frac{d}{e}$ ductæ in

rectam quamvis datam. Simili methodo ex assumptis pluribus longitudinibus A H inveniendâ sunt plura puncta N, et per omnia agenda ⁽ⁿ⁾ curva lineâ regularis N N X N, secans rectam S M M M in X. Assumatur demum A H æqualis abscissæ S X, et inde denuo inveniatur longitudo A K; et longitudines, quæ sint ad assumptam longitudinem A I et hanc ultimam A H, ut longitudo A K per experimentum cognita ad ultimo inventam longitudinem A K, erunt veræ illæ longitudines A I et A H, ^(o) quas invenire oportuit. Hisce verò datis dabitur et resistentia medii in loco A, ^(p) quippe quæ sit ad vim gravitatis ut A H ad $\frac{2}{3}$ A I. Augenda est autem densitas medii per Reg. 4. et resistentia modo inventa, ^(q) si in eadem ratione augeatur, fiet accuratior.



Reg. 8. ^(r) Inventis longitudinibus A H, H X; si jam desideretur positio rectæ A H, secundum quam projectile, datâ illâ cum velocitate emissum incidit in punctum quodvis K: ad puncta A et K erigantur rectæ A C, K F horizonti perpendiculares, quarum A C deorsum tendat, et æquetur ipsi A I seu $\frac{1}{2}$ H X. Asymptotis A K, K F ^(s) describatur hyperbola, cujus conjugata transeat per punctum C, centroque A et intervallo A H describatur circulus secans hyperbolam illam in puncto H;

⁽ⁿ⁾ * Curva regularis. Vide notam 75. Lib. hujus.

^(o) * Quas invenire oportuit. Cùm enim abscissa S M longitudini assumptæ A H æqualis sit, et rationum differentia $\frac{A K}{A k} - \frac{d}{e}$ exponatur per ordinatam M N; ubi fit S M = S X et proinde M N = 0, est etiam $\frac{A K}{A k} - \frac{d}{e} = 0$,

et ideo $\frac{A K}{A k} = \frac{d}{e}$, atque S X æqualis veræ longitudini assumendæ A H (per not. præced.) Si itaque ex datis perpendiculo A I et verâ longitudine inventâ A H cum angulo H A N quaeratur, ut supra, longitudo A K; ob similitudinem figurarum in medio resistente et in charta descriptorum, erit longitudo A K experimento cognita ad longitudinem A K ultimo inventam in charta, ut longitudo A H in medio resistente ad longitudinem A H in chartâ duc-

tam, atque etiam ut perpendiculum A I in medio resistente ad perpendiculum A I in charta assumptum. Quibus inventis, describi poterit hyperbola similis et æqualis hyperbolæ, quam corpus in medio resistente descripsit.

^(p) * Quippe quæ sit ad vim gravitatis, &c. Ex demonstratis in hoc scholio ante Regulam 1. resistentia est ad gravitatem ut A H ad $\frac{2nn+2n}{n+2} \times$ A I, hoc est, ut A H ad $\frac{4}{3}$ A I, ob $n = 1$ (per Hyp.)

^(q) * Si in eadem ratione augeatur. Nam datâ velocitate, resistentia est ut medii densitas.

^(r) * Inventis longitudinibus A H, H X, &c. Inventis enim (per Reg. 7.) lineis A I et A H, datur lineâ H X, ut pote quæ æqualis est 2 A I, ob $n = 1$, (Reg. 5.)

^(s) * Describatur hyperbola. (346. Lib. I.)

multiplicata, ideóque est $-d dy = g d t^2 = \frac{g d s^2}{v^2}$ (cum sit $d t = \frac{d s}{v}$) unde est $v^2 = \frac{g d s^2}{-d dy}$ sive $-v^2 d dy = g d s^2$, et fluxionem utrinque sumendo est $-v^2 d^3 y - 2 v d d y d v = 2 g d s d d s$, et cum lineola $P q$ designet $d d s$ sitque $P p$ sive $P s (d s)$ ad $P r (d y)$ sicut $p s (-d dy)$ ad $p q (d d s)$ est $d s d s = -d y d d y$ unde hæc ultima æquatio fit $-v^2 d^3 y - 2 v d d y d v = -2 g d y d d y$ et $-2 v d d y d v = v^2 d^3 y - 2 g d y d d y$ et, $-v d v = \frac{v^2 d^3 y}{2 d d y} - g d y$, unde cum in-

ventum etiam fuerit $-v d v = \frac{v^2 d^2 s}{2 a} - g d y$,

est $\frac{v^2 d^3 y}{d d y} = \frac{v^2 d^2 s}{a}$, et valorem inventum

$v^2 = \frac{g d s^2}{-d d y}$ substituendo, fit tandem $\frac{g d s^2 d^3 y}{-d d y^2} = \frac{g^n d s^{2n+1}}{-a d d y^n}$ sive reductione factâ a $d^3 y = \frac{g^{n-1} d s^{2n-1}}{d d y^{n-2}}$.

Ut autem ex hac æquatione eruatur æquatio inter $d x$, et $d y$, et inter x et y , designet p variables quascunque quæ in æquatione quasita ita multiplicant fluxionem $d x$ ut ea sit æqualis $d y$, sitque $d y = p d x$ et $d y^2 = p^2 d x^2$, cum sit $d s^2 = d x^2 + d y^2$ erit $d s^2 = d x^2 + p^2 d x^2 = 1 + p^2 \times d x^2$, et $d s = d x \sqrt{1 + p^2}$ unde $d s^{2n-1} = d x^{2n-1} \times \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2$.

Præterea cum $d x$ constans supponatur erit $d y = p d x$, $d d y = d x d p$, et sumpta fluxione erit et $d^3 y = d x d d p$. Et si tandem q designet variables quæ ita multiplicant fluxionem $d x$, ut ea fiat æqualis $d p$, sitque $q d x = d p$ erit $d x d q = d d p$ et $d x^2 d q = d x d d p = d^3 y$, et æquatio proposita in hanc vertetur a $d x^2 d q =$

$$\frac{g^{n-1} d x^{2n-1} \times \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2}{d x d p^{n-2}} =$$

$$\frac{g^{n-1} d x^{n-1} \times \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2}{d p^{n-2}}, \text{ et diviso}$$

$$\text{utroque termino per } d x^2, \text{ erit } a d q = \frac{g^{n-1} d x^{n-1} \times \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2}{d p^{n-2}}. \text{ Denique}$$

$$\text{loco } d x \text{ posito ejus valore } \frac{d p}{\frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2} \text{ erit } a d q =$$

$$\frac{g^{n-1} d p^{n-1} \times \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2}{q^{n-1} d p^{n-2}} \text{ sive } a d q =$$

$$\frac{g^{n-1} \times \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2}{q^{n-1}} \times d p, \text{ hoc est } a q^{n-1} d q$$

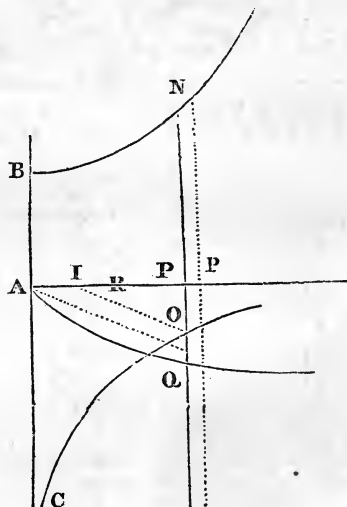
$$= g^{n-1} \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2 \times d p, \text{ quæ est æqua-}$$

tio fluxionalis inter $d p$ et $d q$, ex quâ per curvarum quadraturam obtinebitur æquatio inter p et q et inde inter x et y , ut id ipsum nunc exponemus, summando enim terminos æquationis a $q^{n-1} d q = g^{n-1}$

$$\times \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2 d p \text{ habetur } \frac{a q^n}{n} = g^{n-1} \times$$

$$S. \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2 d p, \text{ hoc est } q = \sqrt[n]{\frac{n g^{n-1}}{a}}$$

$$\times S. \frac{2n-1}{2} \times 1 + p^2 d p, \text{ unde sit curva cujus ab-}$$



scissa qualiscunque $A P$ sit $= p$, sitque ejus ordinata $P N$ semper æqualis $\frac{1 + p^2}{2} \times \frac{2n-1}{2}$, erit area $A B P N = S. \frac{1 + p^2}{2} \times \frac{2n-1}{2} d p$, ducatur ergo ab altera parte P ordinata $P O$ talis ut sit

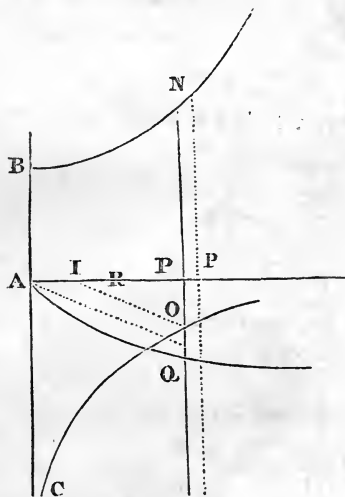
semper æqualis $\sqrt[n]{\frac{n g^{n-1}}{a}} \times A B P N$ erit ea $P O$ æqualis $\frac{1}{q}$, cumque sit $d x = \frac{d p}{q} = \frac{1}{q}$

$\times d p$, erit (summando) $x = S. \frac{1}{q} \times d p$ sive æqualis area $A C P O$.

Denique cum sit $d y = p d x = \frac{p d p}{q} = \frac{p}{q} \times d p$ et summando $y = S. \frac{p}{q} \times d p$ ideó si e puncto P versus originem A sumatur $P I$ æqualis unitati, ductaque $I O$, ducatur ipsi parallela $A Q$ ab origine curvæ quæ secet $P O$ productam in Q , erit $1 : P O$ (sive $\frac{1}{q}$) $= A P$

(sive p) : $P Q = \frac{p}{q}$, itaque area curvæ $A P Q$

erit $S. \frac{p}{q} d p$ ac per consequens æqualis y , ergo latus curvarum $A C P O$, et $A P Q$ quadraturis datur ratio x ad y , et ex earum ordinatis ratio $d x$ ad $d y$: sed ut habeatur origo a quâ sumi debent illarum arearum portiones, sumendum est id punctum in quo $P O$ est ad $P Q$ ut sinus anguli jactus cum horizonte sub quo corpus



moveri incipit ad ejus anguli sinum, quippe ea fuit ipso motus initio ratio elementorum $d x$ et $d y$; sique ille sinus dicatur c , et sinus s , erit in ea origine $c : s = \frac{1}{q} : \frac{p}{q}$, unde si sumatur

$A R$ sive $p = \frac{s}{c}$ erit ejus extremitas R origo arearum quarum valor rationem quæsitaram x et y exhibebit. †

128. *Corol. 1.* Quoniam invenimus $v^2 = -\frac{g d s^2}{d y}$, $d s^2 = d x^2 (1 + p p)$, et $d d y = d x d p$; erit $v^2 = \frac{-g d x (1 + p p)}{d p}$; sed $d p = q d x$; quare erit $v^2 = \frac{-g (1 + p p)}{q}$.

Præterea (19) $d t = \frac{d s}{v} = \frac{d x \sqrt{1 + p p}}{v} = \frac{d p \sqrt{1 + p p}}{q v}$, et $v = \sqrt{\frac{-g (1 + p p)}{q}}$; quare erit $d t = \frac{d p}{\sqrt{-g q}}$, et $t = S. \frac{d p}{\sqrt{-g q}}$.

Invenietur itaque tum velocitas corporis in loco P trajectorye $V P p$, tum tempus t quo arcus $V P$ describitur.

129. *Corol. 2.* Si in æquatione generali supra reperta, $a d^3 y = \frac{g^{n-1} d s^{2n-2}}{d y^{n-2}}$, ponatur

$n = 1$, seu resistentia velocitatis quadrato proportionalis; æquatio in hanc migrabit $a d^3 y = d s d d y$; et ponendo $d y = p d x$, ac $d x = \frac{d p}{q}$, invenietur $a q = S. d p \sqrt{1 + p p}$, $x = S. \frac{d p}{q} = S. \frac{a d p}{S. d p \sqrt{1 + p p}}$, $y = S. \frac{p d p}{q} = S. \frac{a p d p}{S. d p \sqrt{1 + p p}} - \frac{a g (1 + p p)}{S. d p \sqrt{1 + p p}}$, $v v = \frac{-a g (1 + p p)}{S. d p \sqrt{1 + p p}}$, et $t = S. \frac{d p}{\sqrt{(-g S. d p \sqrt{1 + p p})}}$. Est au-

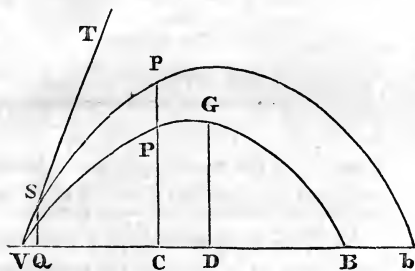
tem $S. d p \sqrt{1 + p p}$ area hyperbolæ æquilatæ, cujus abscissa est p et ordinata ducta perpendiculariter ad axem conjugatum $\sqrt{1 + p p}$, semiaxis verò unitas. Unde invenietur q in p per hujus hyperbolæ aream; at abscissa x obtinebitur per aream curvæ cujus est abscissa p et ordinata $\frac{1}{q}$; et correspondens ordinata y describitur per aream curvæ, cujus abscissa est p et ordinata $\frac{p}{q}$. Ex quibus manifestum sit veræ trajectorye $V P Z$ descriptionem adeò perplexam esse, ut ex illa vix quidquam ad usus philosophicos aut mechanicos accommodatum possit deduci.

130. *Corol. 3.* Quoniam posito $n = 1$, resistentia medii est $\frac{v^2}{2a}$ (127), et ubi resistentia sit gravitati æqualis, id est, ubi v æqualis est velocitati terminali, habetur $\frac{v^2}{2a} = g$, et $v^2 = 2 a g$,

ideò (30. Lib. I.) a est altitudo ex quâ corpus in medio non resistente vi constante g sollicitatum caderet ut velocitatem terminalem acquirat.

131. *Corol. 4.* Si in hypothesi Corollarii secundi resistentia parva fuerit qualem ferè experitur globus ferreus non parvus magnâ satis velocitate per aëra projectus, trajectorya $V P B$, quam globus ille in medio resistente describit, non multum aberrat a parabolâ conicâ $V p b$, quam eadem urgente vi gravitatis uniformi g seu l describeret. Quia tamen resistentia velocitatem projectionis minuit, ordinata $C P$, ad trajectoryam $V P B$, in medio resistente paulò minor erit quam ordinata $C p$ ad parabolam conicam $V p b$. Porrò si abscissa $V C$ dicatur x ordinata $C p$ dicatur z , amplitudo $V b$, h et proinde $C b$, $h - x$, erit (ex naturâ parabolæ) rectangulum sub abscissis $V C \times C b$, seu $h x - x x$, æquale rectangulo ordinatæ $C p$, vel z in datam quantitatem l , et ideò æquatio erit $z = \frac{h x}{1} - \frac{x x}{1}$. Cum igitur ordinata $C P$ (quæ dicatur y) paulò minor sit quam $C p$, seu z , ponatur $y = \frac{h x}{1} - \frac{x x}{1} - e x^3$, et æquatio ista in quâ est e quantitas exigua, naturam trajectorye $V P B$ exponere poterit quam proximè; loco $\frac{h}{1}$, et $\frac{1}{1}$.

scribantur b et c ut æquatio sit $y = bx - cx^2 - ex^3$. Ut jam determinentur coefficientes b , c , e , capiantur æquationis fluxiones, prima, secunda et tertia, factâ dx constare, erunt illæ $dy = bdx - 2cdx^2 - 3edx^3$; $d^2y = -2cdx^2 - 6edx^3$; $d^3y = -6edx^3$. Coincidentibus punctis V et C , fit $x = 0$, et ideò $dy = bdx$, $d^2y = -2cdx^2$ et $d^3y = -6edx^3$. Ex æquatione $dy = bdx$, deducitur proportio $dx : dy = 1 : b$; et coincidente C cum V , dx est ad dy ut sinus totus VQ ad tangentem QS , anguli projectionis $T V Q$; quare si sinus totus dicatur 1 , erit b tangens anguli projectionis, et ideò dato hoc angulo datur b . Si velocitas cum quâ corpus e



loco V projicitur sit v , et f , altitudo ex quâ corpus urgente vi constante g , in spatio non resistente cadendo acquirit velocitatem illam v , erit $2gf = vv$ (18. 19. 20. hujusce Lib.) sed (30) $vv = -\frac{g ds^2}{dd y}$, ideòque $2gf = -\frac{g ds^2}{dd y}$, et $2f = -\frac{ds^2}{dd y}$; est autem $ds^2 = dx^2 + dy^2 = dx^2 + b^2 dx^2$, et $dd y = -2cdx^2$ in loco V , (ex dem.). Quare erit $2f = \frac{1+bb}{2c}$,

et hinc $c = \frac{1+bb}{4f}$. Cùm igitur quantitates b , et f , datæ sint, data erit c . Invenitur quantitas tertia e , per æquationem $ad^3y = ds dd y$ (129) et per æquationes suprâ repertas $ds = dx\sqrt{1+bb}$, $dd y = -2cdx^2$, et $d^3y = -6edx^3$; ex quibus eritur $-6aedx^3 = -2cdx^3\sqrt{1+bb}$, et hinc $e = \frac{c\sqrt{1+bb}}{3a} = \frac{1+bb \times \sqrt{1+bb}}{12af}$. Tota igitur æquatio assumpta $y = bx - cx^2 - ex^3$ fit $y =$

$bx - x^2 \times \left(\frac{1+bb}{4f}\right) - x^3 \times \left(\frac{1+bb\sqrt{1+bb}}{12af}\right)$ in quâ datâ velocitate terminali datur a , (130). Poterit etiam linea a , per experimentum reperiri; nam si e loco V sub angulo dato $T V B$ datâ cum velocitate projiciatur corpus in medio supposito et observetur amplitudo jactûs $V B$,

quæ dicatur A , in æquatione ad trajectoriam $V P B$, loco x , scribatur A , et loco y , scribatur o , quia ordinata $C P$, seu y evanescit in B invenietur $o = bA - AA \times \frac{(1+bb)}{4f} - A^3 \times$

$\frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af}$; unde deducitur $a = AA \times \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af - 3A \times (1+bb)}$.

132. Corol. 5. Jactûs amplitudo $V B$, invenitur, factâ $y = 0$, unde eritur $xx \times$

$\frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af} + x \times \frac{(1+bb)}{4f} = b$, et $VB = x = -\frac{3a}{2\sqrt{1+bb}} + \sqrt{\left(\frac{9a^2}{4+4bb} + \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12afb}\right)}$.

133. Corol. 6. Maxima jactûs altitudo $D G$ reperitur, sumptâ æquationis ad trajectoriam $V P B$, fluxione et factâ $dy = 0$ (48); fit enim $o = bdx - 2xdx \times$

$\frac{1+bb}{4f} - 3x^2 dx \times \frac{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}{12af}$ unde deducitur $VD = x = -\frac{a}{\sqrt{1+bb}} +$

$\sqrt{\frac{aa}{1+bb} + \frac{4afb}{(1+bb)^{\frac{3}{2}}}}$. Quo valore loco x ,

in æquatione ad trajectoriam substituto, obtinebitur y , seu maxima altitudo $D G$.

134. Corol. 7. Ut determinetur tangens anguli $T V B$, sub quo corpus datâ celeritate projectum, per datum punctum P transibit, loco x et y in æquatione ad trajectoriam scribantur datæ $V C$ et $V P$, atque hinc eruatur valor tangens b ; dicatur $V C = p$, $C P = q$, et erit $q = bp - pp \times \frac{\sqrt{1+bb}}{af} - p^3 \times$

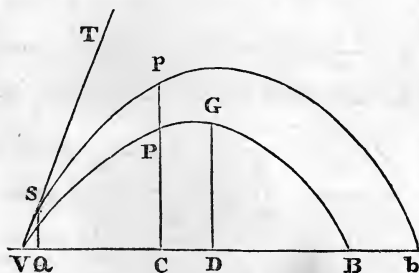
$\frac{1+bb\sqrt{1+bb}}{12af}$. Si medii densitas infinitè parva esset, altitudo a foret infinita (130), et idcirco $q = bp - pp \times \frac{1+bb}{4f}$. Inveniat per

hanc æquationem valor tangens b qui dicatur k , et in æquatione superiori loco $(1+bb)^{\frac{3}{2}}$, scribatur $(1+bb) \times \sqrt{2+kk}$ et illa in hanc abibit $q = bp - pp \times \frac{(1+bb)}{af} - p^3 \times \frac{1+bb \times \sqrt{1+kk}}{12af}$, quæ cum sit duarum dimensionum facilè suppeditabit valorem ipsius b , quamproximè.

135. Corol. 8. Datâ celeritate jactûs, invenitur angulus maximæ omnium amplitudini conveniens, si in æquatione Corollarii 5. in quâ x

exponit quamlibet amplitudinem V B, sumatur tangens b variabilis et sumptis fluxionibus ponatur $d x = 0$ (48). Calculo enim inito invenitur $4 f \times (1 - 2 b b)^2 = 3 a b \times (1 - b b) \times \sqrt{1 + b b}$. Quoniam verò tangens anguli projectionis est b, sinus totus 1, et proinde secans $\sqrt{1 + b b}$; si ejusdem anguli sinus dicatur s, erit $\sqrt{1 + b b} : b = 1 : s$, adeoque $1 + b b : b b = 1 : s s$, et dividendo $1 : b b = 1 - s s : s s$, atque ita $b = \frac{s s}{1 - s s}$, et $b = \frac{s}{\sqrt{1 - s s}}$.

Loco b substituitur $\frac{s}{\sqrt{1 - s s}}$ in æquatione modo inventâ et illa in hanc mutabitur, $4 f \times \frac{(1 - 3 s s)^2}{(1 - s s)^2} = 3 a s \times \frac{(1 - 2 s s)}{(1 - s s)^2}$, hoc est, $4 f \times (1 - 3 s s)^2 = 3 a s \times (1 - 2 s s)$. Ex quâ æquatione, si eruatur valor sinus s dabitur angulus quæsitus. Per approximationem ita potest obtineri. Scribatur in æquatione $3 a s = 3 a \sqrt{\frac{1}{2}}$; nam si trajectorya in medio non resistente describeretur, angulus T V B



foret semirectus, et proinde sinus ejus $\sqrt{\frac{1}{2}}$, cum sit sinus totus = 1; et ideò in medio valde raro est ferè $s = \sqrt{\frac{1}{2}}$; æquatio igitur erit $4 f \times (1 - 3 s s)^2 = (1 - 2 s s) \times 3 a \sqrt{\frac{1}{2}}$; quæ facillimè resolvitur ad instar æquationis duarum dimensionum. Hinc autem invenitur s paulò minor quam $\sqrt{\frac{1}{2}}$; adeoque angulus projectionis semirecto paulò minor.

136. Corol. 9. Si medium esset paulò densius, assumenda foret æquatio ad trajectoryam, $y = b x - x x \times \frac{(1 + b b)}{4 f} - x^3 \times \frac{(1 + b b b)}{12 a f} - h x^4$; aut etiam alia plurium terminorum. In illâ autem ita determinatur valor coefficientis.

Pro coefficientibus datis $\frac{1 + b b}{4 f}$, $\frac{(1 + b b)^2}{12 a f}$, scribantur c, e, ut sit æquatio $y = b x - c x^2 - e x^3 - h x^4$, et sumptis ut suprâ (131) fluxionibus primis, secundis et tertiis, factâ $d x$, constante, invenietur (129) $\frac{a d^3 y}{d s d d y} = 1 = \frac{6 a e + 24 a h x}{(2 c + 6 e x + 12 h x^2)} \times$

$\frac{1}{\sqrt{1 + b b - 4 b c x + 4 c c x^2 - 6 b e x^2, \&c.}}$
 $= \frac{6 a e + 24 a h x}{2 c + 6 e x} \times \frac{\sqrt{1 + b b - 2 b c x}}{\sqrt{1 + b b}}$
 neglectis terminis ubi x^2 occurrit et extracta radice per formulam Newtonianam. Ut autem hæc quantitas constans sit et æqualis unitati, termini homologi in numeratore $6 a e + 24 a h x$, et denominatore $2 c \sqrt{1 + b b} + 6 e x \sqrt{1 + b b}$ ponendi sunt æquales, id est, $6 a e = 2 c \sqrt{1 + b b}$, et $24 a h x = 6 e x \sqrt{1 + b b} - \frac{4 b c c x}{\sqrt{1 + b b}}$. Ex his suppositionibus eruitur $e = \frac{c \sqrt{1 + b b}}{3 a} =$

$\frac{(1 + b b)^{\frac{3}{2}}}{12 a f}$, et $h = e \frac{\sqrt{1 + b b}}{4 f} - \frac{b c c}{6 a \sqrt{1 + b b}}$
 $= \frac{(1 + b b)^2}{48 a^2 f} - \frac{b \times (1 + b b)^{\frac{3}{2}}}{96 a f f}$. Quare æquatio assumpta erit $y = b x - x^2 \times \frac{(1 + b b)}{a f} - x^3 \times \frac{(1 + b b)^{\frac{3}{2}}}{12 a f} - x^4 \times \frac{(1 + b b)^2}{48 a^2 f} + x^4 b \times \frac{(1 + b b)^{\frac{3}{2}}}{96 a f f}$.

Et eodem modo determinarentur coefficientes in æquationibus plurium terminorum seu ad parabolas superiorum generum.

137. Corol. 10. Si resistantia medii uniformis, partim constans supponeretur et partim velocitatis quadrato proportionalis, posset etiam trajectorya V P B quamproximè definiri. Sit enim resistantiæ pars uniformis $= \frac{1}{2} k g$, et resistantia tota $r = \frac{k g}{2} + \frac{v^2}{2 a}$, et

erit (28) $g d y + \frac{k g d s}{2} + \frac{v^2 d s}{2 a} = - v d v$

et (30) $v^2 = - \frac{g d s^2}{d d y}$ adeoque (127) $v d v = - g d y + \frac{g d s^2 d^3 y}{2 d d y^2}$, his valoribus loco

v^2 et $v d v$, in priori æquatione substitutis sit

$g d y + \frac{k g d s}{2} - \frac{g d s^3}{2 a d d y} = g d y - \frac{g d s^2 d^3 y}{2 d d v^2}$,

ideoque $k = \frac{d s^2}{a d d y} - \frac{d s d^3 y}{d d y^2}$. Jam si resistantia tota r, exigua fuerit, ponatur æquatio ad trajectoryam V P B, $y = b x - c x^2 - e x^3$, et factâ d x, constante, capiantur fluxiones primæ, secundæ et tertiæ quæ coincidente puncto C, cum V, erunt $d y = b d x$, $d d y = - 2 c d x^2$, et $d^3 y = - 6 e d x^3$ (131); unde invenitur ut (in Corol. 4. 131.) b, tangens anguli projectionis, existente sinu toto 1, et $c = \frac{1 + b b}{4 f}$,

ubi f est altitudo ex qua corpus urgente vi constante g cadendo in spatio non resistente acquirit jactus velocitatem. Quantitas e determinabitur

per æquationem $k = \frac{ds^2}{a d d y} - \frac{ds d^3 y}{d d y^2}$. Nam

si in illâ loco ds , $dd y$, $d^3 y$, substituantur ipsorum valores $dx \times (1 + bb)^{\frac{1}{2}}$, $\frac{1}{2} - 2cdx$, et

$-6edx^3$, erit $k = -\frac{(1+bb)}{2ac} + \frac{3e \times (1+bb)^{\frac{1}{2}}}{2cc}$;

undè eruitur $e = -\frac{2kcc}{3 \times (1+bb)^{\frac{1}{2}}} + \frac{c \times (1+bb)^{\frac{1}{2}}}{3a}$

$= \frac{k \times (1 + bb)^{\frac{3}{2}}}{24 ff} + \frac{(1 + bb)^{\frac{3}{2}}}{12 a f}$. Qua-

propter æquatio assumpta in hanc abit $y = bx$

$-\frac{xx \times (1 + bb)}{4 f} - x^3 \times \frac{(1 + bb)^{\frac{5}{2}}}{12 a f}$,

$-x^3 k \times \frac{(1 + bb)^{\frac{3}{2}}}{24 ff}$, et quantitates a et k ,

ex phænomenis poterunt determinari ut suprâ (131.)

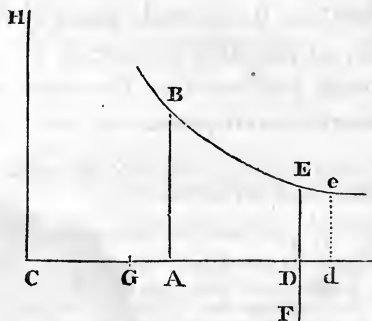
SECTIO III.

De motu corporum quibus resistitur partim in ratione velocitatis, partim in ejusdem ratione duplicatâ.

PROPOSITIO XI. THEOREMA VIII.

Si corpori resistitur partim in ratione velocitatis, partim in velocitatis ratione duplicatâ, et idem solâ vi insitâ in medio simili movetur: sumantur autem tempora in progressionem arithmeticâ; quantitates velocitatibus reciproce proportionales, datâ quâdam quantitate auctâ, erunt in progressionem geometricâ.

Centro C, asymptotis rectangulis C A D d et C H, describatur hyperbola B E e, et asymptoto C H parallelæ sint A B, D E, d e. In asymptoto C D dentur puncta A, G: et si tempus exponatur per aream hyperbolicam A B E D uniformiter crescentem; dico quod velocitas exponi potest per longitudinem D F, cujus reciproca G D unâ cum datâ C G componat longitudinem C D in progressionem geometricâ crescentem.



Sit enim areola D E e d datum temporis incrementum quàm minimum, ^(a) et erit D d reciproce ut

D E, ideoque directè ut C D. Ipsius autem $\frac{1}{G D}$ decrementum, quod

^(b) (per hujus Lem. II.) est $\frac{D d}{G D q}$, erit ut $\frac{C D}{G D q}$ seu $\frac{C G + G D}{G D q}$, id

est, ut $\frac{1}{G D} + \frac{C G}{G D q}$. Igitur tempore A B E D per additionem data-

^(a) * Et erit D d reciproce ut D E. Est enim areola evanescens D E e d æqualis rectangulo D E × D d, quod, ob datum temporis incrementum, erit ut quantitas data, et ideò D d, est ut quantitas data divisa per D E, id est, reci-

procè ut D E; sed (per Theor. IV. de Hyperb.) datum est rectangulum C D × D E, proinde C D, est reciproce ut D E; quare erit D d directè ut C D.

^(b) * Per hujus Lemma II. Cas. 4.

rum particularum $E D$ de uniformiter crescente, decrescit $\frac{1}{G D}$ in eâdem ratione cum velocitate. (c) Nam decrementum velocitatis est ut resistentia, hoc est (per Hypothesin) ut summa duarum quantitatum, quarum una est ut velocitas, altera ut quadratum velocitatis; et ipsius $\frac{1}{G D}$ decrementum est ut summa quantitatum $\frac{1}{G D}$ et $\frac{C G}{G D q}$, quarum prior est ipsa $\frac{1}{G D}$, et posterior $\frac{C G}{G D q}$ est ut $\frac{1}{G D q}$: proinde (d) $\frac{1}{G D}$, ob analogum decrementum, est ut velocitas. Et si quantitas $G D$, ipsi $\frac{1}{G D}$ reciproce proportionalis, quantitate datâ $C G$ augeatur; summa $C D$, tempore $A B E D$ uniformiter crescente, (e) crescet in progressionem geometricâ. Q. e. d.

Corol. 1. Igitur si, datis punctis A, G , exponatur tempus per aream hyperbolicam $A B E D$, (f) exponi potest velocitas per ipsius $G D$ reciprocam $\frac{1}{G D}$.

(g) *Corol. 2.* Sumendo autem $G A$ ad $G D$ ut velocitatis reciproca sub initio, ad velocitatis reciprocâ in fine temporis cujusvis $A B E D$, inveniatur punctum G . Eo autem invento, velocitas ex dato quovis alio tempore inveniri potest.

(c) Nam decrementum velocitatis, dato temporis momento, est ut resistentia (15).

(d) * $\frac{1}{G D}$, ob analogum decrementum, est ut velocitas. Si enim duarum quantitatum fluentium incrementa vel decremента dato tempusculo producta analogâ sint, eorum incrementorum vel decrementorum summæ seu fluentes ipsæ ab eodem initio sumptæ, sunt analogæ (per Cor. Lem. IV. Lib. I.).

(e) * Crescet in progressionem geometricâ (380. Lib. I.)

(f) * Exponi potest velocitas per ipsius $G D$ reciprocâ $\frac{1}{G D}$. Unde patet velocitatem non nisi tempore infinito extingui posse, * erit enim

$\frac{1}{G D} = 0$, sive velocitas nulla ubi $G D$ erit infinita, tunc autem area $A B E D$ quæ tempus exprimit infinita etiam est, ex naturâ hyperbolæ.

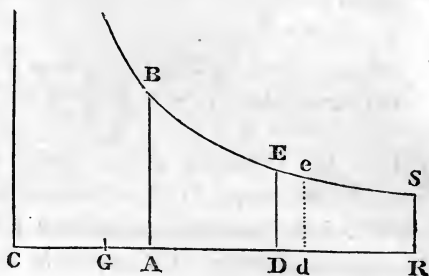
(g) * *Corol. 2.* Punctum A ad arbitrium assumitur in asymptoto $C R$ et assumpto etiam quovis puncto D ut area $A B E D$ tempus datum exponat, ita determinandum est punctum G , ut sit $G A$ ad $G D$, ut velocitatis reciproca sub initio ad velocitatis reciprocâ in fine temporis cujusvis $A B E D$, quod per Corol. 1. liquet. Invento autem puncto G , ex dato quovis alio tempore quod v. gr. sit ad tempus primò datum ut area $A B S R$, ad aream $A B E D$, dabitur velocitas quæ erit reciproce ut $G R$, seu quæ erit ad velocitatem sub initio in A , ut $G A$ ad $G R$ datam.

PROPOSITIO XII. THEOREMA IX.

Isdem positis, dico quòd si spatia descripta sumantur in progressionem arithmeticâ, velocitates datâ quâdam quantitate auctæ erunt in progressionem geometricâ.

In asymptoto CD detur punctum R , et erecto perpendiculo RS ; quod occurrat hyperbolæ in S , exponatur descriptum spatium per aream hyperbolicam $RSED$; et velocitas erit ut longitudo GD , quæ cum datâ CG componit longitudinem CD in progressionem geometricâ decrescentem, interea dum spatium $RSED$ augetur in arithmeticâ.

(^h) Etenim ob datum spatii incrementum $EDde$, lineola Dd , quæ decrementum est ipsius GD , erit reciprocè ut ED , ideóque directè ut CD , hoc est, ut summa ejusdem GD et longitudinis datæ CG . Sed velocitatis decrementum, tempore sibi reciprocè proportionali, quo data spatii particula



$DdeE$ describitur, (ⁱ) est ut resistentia et tempus conjunctim, id est directè ut summa duarum quantitatum, quarum una est ut velocitas, altera ut velocitatis quadratum, et inversè ut velocitas; ideóque directè ut summa duarum quantitatum, quarum una datur, altera est ut velocitas. Decrementum igitur tam velocitatis quam lineæ GD , est ut quantitas data et quantitas decrescens conjunctim, et propter analogâ decremента, (^k) analogæ semper erunt quantitates decrescentes; nimirum velocitas et linea GD . Q. e. d.

Corol. 1. Si velocitas exponatur per longitudinem GD , spatium descriptum erit ut area hyperbolica DES .

Corol. 2. Et si utcumque assumatur punctum R , invenietur punctum G capiendò GR ad GD , ut est velocitas sub initio ad velocitatem post spa-

(^h) * Etenim ob datum spatii incrementum, per hypothesim quâ spatia supponuntur in arithmeticâ progressionem crescere.

(ⁱ) * Est ut resistentia et tempus conjunctim. Velocitatis decrementum est ut resistentia et tempus conjunctim (15), tempus verò est ut incrementum spatii directè et velocitas inversè,

adeóque dato spatii incremento ut velocitas inversè. Quare dato spatii incremento, velocitatis decrementum est ut resistentia directè et velocitas inversè, id est, directè ut summa duarum quantitatum, &c.

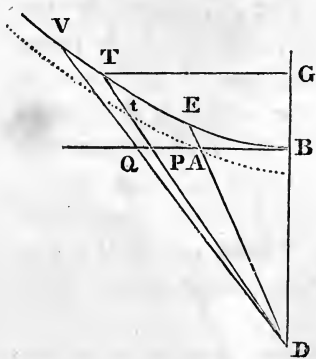
(^k) * Analogæ semper erunt, &c. (Per Cor. Lem. IV. Lib. I.).

D F ipsi D B perpendicularis et æqualis, et per verticem F describatur hyperbola F T V E, cujus semi-diametri conjugatæ sint D B et D F, quæque secet D A in E, et D P, D Q in T et V; et erit tempus ascensus totius ut hyperbolæ sector T D E.

Nam velocitatis decrementum PQ , in datâ temporis particulâ factum, est ut summa resistantiæ $APq + 2BA P$ et gravitatis $ABq - BDq$, (^q) id est, ut $BPq - BDq$. Est autem area DTV ad aream DPQ ut $D'Tq$ ad DPq ; ideóque, si ad DF demittatur perpendicularum GT , ut GTq seu $GDq - DFq$ ad BDq , utque GDq ad BPq , et divisim ut DFq ad $BPq - BDq$. Quare cùm area DPQ sit ut PQ , id est, ut $BPq - BDq$; erit area DTV ut datûm DFq . Decrescit igitur area EDT uniformiter singulis temporis particulis æqualibus, per subductionem particularum totidem datarum DTV , et propterea temporis proportionalis est. Q. e. d.

Cas. 3. Sit A P velocitas in descensu corporis, et A P q + 2 B A P resistentia, et B D q — A B q vis gravitatis, existente angulo D B A recto. Et si centro D, vertice principali B, describatur hyperbola rectangularis B E T V secans productas D A, D P et D Q in E, T et V; erit hyperbolæ hujus sector D E T ut tempus totum descensûs.

Nam velocitatis incrementum PQ , eique proportionalis area DPQ , est ut excessus gravitatis supra resistantiam, id est, ut $BDq - ABq - 2BAP - APq$ seu $BDq - BPq$. Et area DTV est ad aream DPQ ut DTq ad DPq , ideóque (*) ut GTq seu $GDq - BDq$ ad BPq , utque GDq ad BDq , et divisim ut BDq ad $BDq - BPq$. Quare cum area DPQ sit ut $BDq - BPq$, erit area DTV ut datum BDq . Crescit igitur area EDT uniformiter singulis temporibus per additionem totidem datarum particularum, poro descensus proportionalis est. Q. e. d.



ut area $D P Q$ ad $D P^2$. Cùm igitur (ex dem.) area $D P Q$ sit ut $D P^2$, erit etiam area $D T V$ ut $D T^2$, seu ut datum quadratum $D B^2$; ergo, tempore dato, data est area $D T V$, et ideò temporibus æqualibus *æqualiter* decrescit area $E D T$, ad modum temporis futuri, &c.

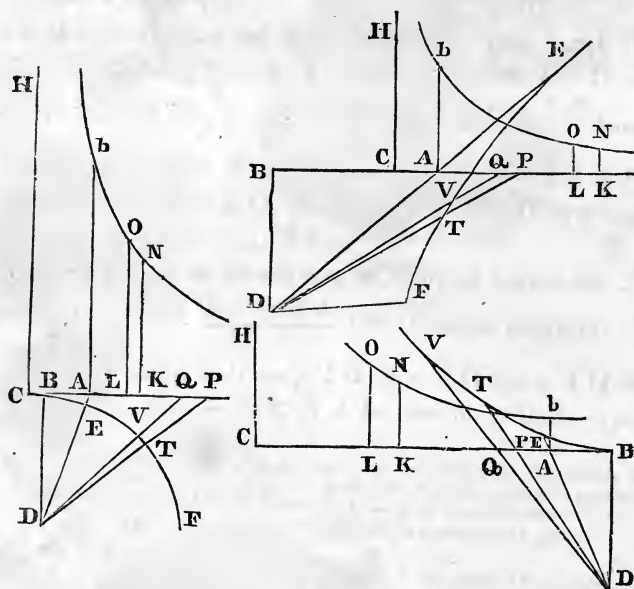
(^q) * *Id est ut* $B P q - B D q$. Est enim
 $A P q + 2 B A P + A B q = B P q$.

(¹) *Ut G T q.* Nam ob similitudinem triangulorum D G T, P B D est D T q ad D P q ut G T q = G D q — B D q (ex conic. vid. not. in Cas. 2. Prop. IX.) ad B D q, *utque G D q ad B D q, et divisim, &c.*

PROPOSITIO XIV. THEOREMA XI.

Iisdem positis, dico quod spatium ascensu vel descensu descriptum, est ut differentia areæ per quam tempus exponitur, et areæ cujusdam alterius quæ augetur vel diminuitur in progressionem arithmeticâ; si vires ex resistentiâ et gravitate compositæ sumantur in progressionem geometricâ.

Capiatur A C in (fig. tribus ultimis) gravitati, et A K resistentiæ proportionalis. Capiantur autem ad easdem partes puncti A si corpus descen-



dit, aliter ad contrarias. Erigatur A b, quæ sit ad D B ut D B q ad 4 B A C: et descriptâ ad asymptotos rectangulas C K, C H hyperbolâ b N, erectaque K N ad C K perpendiculari, ^(t) area A b N K augebitur vel diminuetur in progressionem arithmeticâ, ^(u) dum vires C K in pro-

$\frac{-dx}{xx + b^2}$, pendet a quadraturâ sectoris circula-

ris (107), fluens quantitatis $\frac{-dx}{xx - b^2}$, a quadraturâ sectoris hyperbolici; atquæ hi sunt tres casus pro corporis ascensu; pro descensu verò est (19) $g dt - 2av dt - v^2 dt = dv$, et

$$\text{ideò } dt = \frac{dv}{g - 2av - v^2} = \frac{dx}{g + aa - xx}$$

$= \frac{dx}{b^2 - xx}$, ponendo $v + a = x$ et $g + a =$

b^2 , fluens autem quantitatis $\frac{dx}{b^2 - xx}$, pendet a quadraturâ hyperbolæ.

^(t) * Area A b N K augebitur vel, &c. (380. Lib. 1.).

^(u) * Dum vires C K, &c. Sunt enim vires acceleratrices vel retardatrices ut C K, siquidem

gressione geometricâ sumuntur. (*) Dico igitur quòd distantia corporis ab ejus altitudine maximâ sit ut excessus areae $A b N K$ supra aream $D E T$.

Nam cùm $A K$ sit ut resistentia, id est, ut $A P q + 2 B A P$; assumatur data quævis quantitas Z , et ponatur $A K$ æqualis $\frac{A P q + 2 B A P}{Z}$;

et (per hujus Lemma II.) erit ipsius $A K$ momentum $K L$ æquale $\frac{2 A P Q + 2 B A \times P Q}{Z}$ seu $\frac{2 B P Q}{Z}$, et areae $A b N K$ momentum

$K L O N$ æquale $\frac{2 B P Q \times L O}{Z}$ (*) seu $\frac{B P Q \times B D \text{ cub.}}{2 Z \times C K \times A B}$.

Cas. 1. Jam si corpus ascendit, (a) sitque gravitas ut $A B q + B D q$ existente $B E T$ circulo (in figurâ primâ) (b) linea $A C$, quæ gravitati proportionalis est, erit $\frac{A B q + B D q}{Z}$, (c) et $D P q$ seu $A P q +$

$2 B A P + A B q + B D q$ erit $A K \times Z + A C \times Z$ seu $C K \times Z$; (d) ideòque area $D T V$ erit ad aream $D P Q$ ut $D T q$ vel $D B q$ ad $C K \times Z$.

Cas. 2. Sin corpus ascendit, et gravitas sit ut $A B q - B D q$, (e) linea $A C$ (in figurâ secundâ) erit $\frac{A B q - B D q}{Z}$, (f) et $D T q$ erit ad

$D P q$ ut $D F q$ seu $D B q$ ad $B P q - B D q$ seu $A P q + 2 B A P + A B q - B D q$, id est, ad $A K \times Z + A C \times Z$ seu $C K \times Z$.

in corporis ascensu vis retardatrix est $A C + A K$, seu summa virium gravitatis et resistentiæ, et in descensu vis acceleratrix est $A C - A K = C K$ seu excessus vis gravitatis supra resistentiam (18).

(*) * Dico igitur quod distantia corporis ascendentis ab ejus altitudine maximâ et distantia descendentis a puncto quietis et quo decidit sit ut excessus, &c.

(z) * Seu, &c. Nam (per Theor. IV. de Hyp.) est $L O : A b = C A : C K$, et (per constr.) $A b : D B = D B^2 : 4 B A \times A C$, ideòque (ex æquo) $L O : D B = D B^2 : 4 B A \times C K$, et hinc $L O = \frac{D B^3}{4 C K \times B A}$. Quare momentum $K L O N = L O \times K L = \frac{2 B P Q \times L O}{Z} = \frac{B P Q \times B D^3}{2 Z \times C K \times A B}$.

(a) * Sitque gravitas, &c. In Cas. 1^o. Prop. XIII. gravitas erat ut $D A^2 = A B^2 + B D^2$.

(b) * Linea $A C$, &c. Est enim in Cas. 1^o. Prop. XIII. gravitas ad resistentiam ut $A B^2$

+ $B D^2$ ad $A P^2 + 2 B A P$, et (per Hyp.) ut $A C$ ad $A K$, seu $\frac{A P^2 + 2 B A P}{Z}$. Quare erit $A B^2 + B D^2$ ad $A P^2 + 2 B A P$ ut $A C$ ad $\frac{A P^2 + 2 B A P}{Z}$, et hinc habetur $A C = \frac{A B^2 + B D^2}{Z}$, et $A C \times Z = A B^2 + B D^2$.

(c) * Et $D P q$, &c. Ob angulum $D B P$ rectum, et quia $A K \times Z = A P^2 + 2 B A P$, atque $A C \times Z = A B^2 + B D^2$, ut ex superioribus patet.

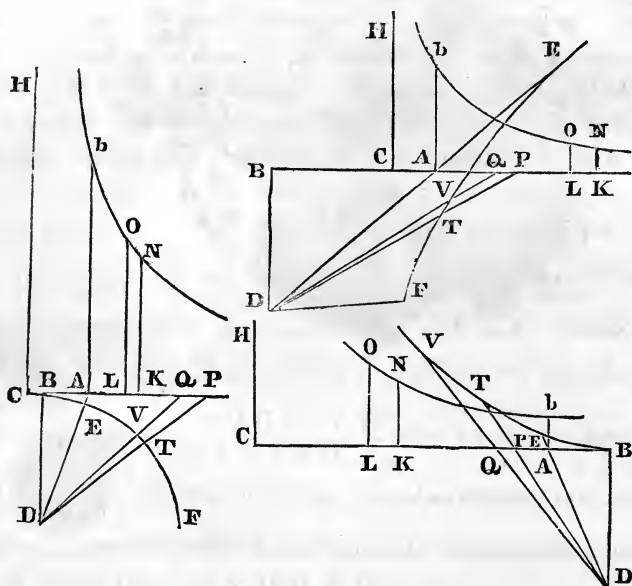
(d) * Ideòque area $D T V$, &c. Nam (ex dem. in 1^o. Casu Prop. XIII.) area $D T V$ est ad aream $D P Q$, ut $D T^2$ vel $D B^2$ ad $D P^2$, et est $D P^2 = C K \times Z$.

(e) * Linea $A C$, &c. Patet ut in primo casu hujus.

(f) Et $D T q$ erit ad $D P q$. Patet (ex dem. in Cas. 2^o. Prop. XIII.)

(^g) Ideoque area $D T V$ erit ad aream $D P Q$ ut $D B q$ ad $C K \times Z$.

Cas. 3. Et eodem argumento, si corpus descendit, et propterea gravitas sit ut $B D q - A B q$, et linea $A C$ (in figurâ tertiâ) æquetur $\frac{B D q - A B q}{Z}$ (^h) erit area $D T V$ ad aream $D P Q$ ut $D B q$ ad $C K \times Z$: ut supra.



Cum igitur areae illae semper sint in hâc ratione; si pro areâ $D T V$, quâ momentum temporis sibimet ipsi semper æquale exponitur, scribatur determinatum quodvis rectangulum, putâ $B D \times m$, erit area $D P Q$, id est, $\frac{1}{2} B D \times P Q$, ad $B D \times m$ ut $C K \times Z$ ad $B D q$. Atque inde fit $P Q \times B D$ cub. æquale $2 B D \times m \times C K \times Z$, et areae $A b N K$ (ⁱ) momentum $K L O N$ superius inventum fit $\frac{B P \times B D \times m}{A B}$. Au-

(^g) * Ideoque area $D T V$, &c. Nam (ex dem. in 2^o. Cas. Prop. XIII.) area $D T V$, est ad aream $D P Q$, ut $B D^2$ ad $B D^2 - B P^2 = B D^2 - A B^2 - 2 B A P - A P^2 = A C \times Z - A K \times Z = C K \times Z$.

(^h) * Erit area $D T V$. (Ex demonstratis in 3^o. Cas. Prop. XIII.) area $D T V$ est ad aream $D P Q$, ut $B D^2$ ad $B D^2 - B P^2 = B D^2$

$- A B^2 - 2 B A P - A P^2 = A C \times Z$
 $- A K \times Z = C K \times Z$.

(ⁱ) * Momentum $K L O N$ superius inventum
 est $\frac{B P Q \times B D^3}{2 Z \times C K \times A B} = \frac{B P \times P Q \times B D^3}{2 Z \times C K \times A B}$.
 Quare cum sit $P Q \times B D^3 = 2 B D \times m \times C K \times Z$, erit $K L O N = \frac{B P \times B D \times m}{A B}$.

feratur areæ D E T momentum D T V seu $B D \times m$, et restabit $\frac{A P \times B D \times m}{A B}$. Est igitur differentia momentorum, id est, momen-

tum differentiae arearum, æqualis $\frac{A P \times B D \times m}{A B}$; et propterea ob datum $\frac{B D \times m}{A B}$ ut velocitas A P, (^k) id est, ut momentum spatii quod cor-

pus ascendendo vel descendendo describit. Ideoque differentia arearum et spatium illud proportionalibus momentis crescentia vel decrescentia et simul incipientia vel simul evanescentia, (^l) sunt proportionalia. Q. e. d.

Corol. Si longitudo, quæ oritur applicando aream D E T ad lineam B D, dicatur M; et longitudo alia V sumatur in eâ ratione ad longitudinem M, quam habet linea D A ad lineam D E: spatium, quod corpus ascensu vel descensu toto in medio resistente describit, erit ad spatium in medio non resistente e quiete cadendo eodem tempore describere potest, ut arearum prædictarum differentia ad $\frac{B D \times V^2}{A B}$: ideoque ex dato

tempore datur. Nam spatium in medio non resistente est in duplicatâ ratione temporis, (^m) sive ut V^2 ; et ob datas B D et A B ut $\frac{B D \times V^2}{A B}$.

(ⁿ) Hæc area æqualis est areæ $\frac{D A q \times B D \times M^2}{D E q \times A B}$, (^o) et ipsius M momentum est $\frac{D A q \times B D \times 2 M \times m}{D E q \times A B}$.

Hoc autem momentum est ad momentum differentiae arearum prædictarum D E T et A b N K, viz. ad $\frac{A P \times B D \times m}{A B}$, ut $\frac{D A q \times B D \times M}{D E q}$

ad $\frac{1}{2} B D \times A P$, (^p) sive ut $\frac{D A q}{D E q}$ in D E T ad D A P, ideoque, ubi

(^k) * Id est ut momentum spatii. Nam dato temporis momento, momentum spatii est ut velocitas (11.).

(^l) * Sunt proportionalia. (Per Corol. Lem. IV. Lib. I.) Dum autem evanescit A P, seu velocitas, evanescit quoque resistentia A K, cum areâ A b N K, et tempore D T E.

(^m) * Sive ut V^2 . Nam ob datas B D, D A, D E, longitudo quæ æquatur D E T $\times \frac{D A}{B D \times D E}$ (per Hyp.) est ut area D E T, seu ut tempus. Spatium autem in medio non resistente est in duplicatâ ratione temporis (27. Lib. I.) ideoque ut V^2 .

(ⁿ) * Hæc area. Quoniam (per Hyp.) $V : M = D A : D E$, erit $V = \frac{D A \times M}{D E}$ et

$$V^2 = \frac{D A^2 \times M^2}{D E^2}, \text{ adeoque } \frac{B D \times V^2}{A B} = \frac{D A^2 \times B D \times M^2}{D E^2 \times A B}.$$

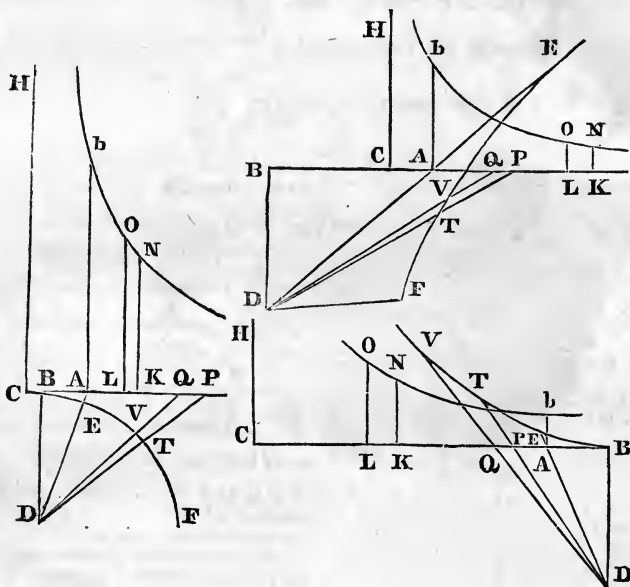
(^o) * Et ipsius M momentum est m. Cum enim sit (per Hyp.) $M = \frac{D E T}{B D}$, momentum

ipsius M, erit $\frac{D T V}{B D}$, sed superius supponebatur $D T V = B D \times m$; quare momentum ipsius M, est m; et ideò momentum quadrati M^2 est $2 M \times m$ (per Cas. 3. Lem. hujus) et propterea ob datas D A, B D, D E et A B, hujus areæ momentum, &c.

(^p) * Sive ut $\frac{D A q}{D E q}$ in D E T, &c. Ob

areae D E T et D A P quam minimæ sunt, ^(q) in ratione æqualitatis.

Area igitur $\frac{B D \times V^2}{A B}$, et differentia arcarum D E T et A b N K, quan-



do omnes hæ areae quam minimæ sunt, æqualia habent momenta; ^(r) ideóque sunt æquales. Unde cum velocitatès, et propterea etiam spatia in medio utroque in principio descensûs vel fine ascensûs simul descripta ^(s) accedant ad æqualitatem; ideóque tunc sint ad invicem ut area $\frac{B D \times V^2}{A B}$, et arcarum D E T et A b N K differentia; et præterea cùm

$M = \frac{D E T}{B D}$, ideóque $M \times B D = D E T$,
et $\frac{1}{2} B D \times A P = D A P$.

^(q) * In ratione æqualitatis. Ubi enim areae D E T et D A P quam minimæ sunt, fit D E T : D A P = D E² : D A², ideóque $\frac{D E^2}{D A^2} \times D E T = D A P$.

^(r) Ideóque sunt æquales. Quando sunt quam minimæ.

^(s) Accedant ad æqualitatem. Ob resistantiam cum velocitate nascentem vel evanescentem, manente gravitate.

144. Constructione Casûs 3ⁱ. Propositionis hujus 14^m uti possumus ad determinandum motum corporis verticaliter deorsum projecti cum

velocitate quæ terminali minor est. Nam si æqualis ipsi fuerit, motus est æquabilis; si verò celeritas projectionis terminali major sit, paulò mutanda erit Casûs tertii constructio. Iisdem enim positis in not. 139, capiatur A C gravitati et A K resistantiæ proportionalis, ità ut sit C inter A et K, quod resistantia gravitate major supponatur. Sit A a velocitas projectionis terminali major; erigatur perpendicularis a b, quæ sit ad D b, ut D B², ad 4 A B × C a, et descriptâ ad asymptotos rectangulas C K, C H hyperbolâ b N, erectâque K N ad C K, perpendiculari, area a b N K augebitur in progressionem arithmeticâ, dum vires C K in progressionem geometricâ minuuntur. Spatium autem tempore D E T descriptum erit ut excessus areae a b N K, suprâ aream D E T; nam ponatur, (ut in de-

partem illam, quæ oritur ex densitate fluidi, diximus esse in duplicata ratione velocitatis; pars altera, quæ oritur ex tenacitate fluidi, est uniformis, sive ut momentum temporis: ideóque jam pergere liceret ad motum corporum, quibus resistitur partim vi uniformi seu in ratione momentorum temporis, et partim in ratione duplicatâ velocitatis. Sed sufficit aditum patefecisse ad hanc speculationem in Propositionibus VIII. et IX. quæ præcedunt, et eorum Corollariis. ^(u) In iisdem utique pro corporis ascendentis resistentiâ uniformi, quæ ex ejus gravitate oritur, substitui potest resistentia uniformis, quæ oritur ex tenacitate medii, quando corpus solâ vi insitâ movetur; et corpore rectâ ascendente addere licet hanc uniformem resistentiam vi gravitatis; eandemque subducere, quando corpus rectâ descendit. Pergere etiam liceret ad motum corporum, quibus resistitur partim uniformiter, partim in ratione velocitatis, et partim in ratione duplicatâ velocitatis. Et viam aperui in Propositionibus præcedentibus XIII. et XIV. ^(x) in quibus etiam resistentia uniformis, quæ oritur ex tenacitate medii pro vi gravitatis, substitui potest, vel cum eâdem, ut prius, componi. Sed propero ad alia.

^(u) * *In iisdem utique* (105).

^(x) * *In quibus etiam resistentia uniformis*, hoc est, si corpus solâ vi insitâ feratur, in constructionibus Prop. XIII. et XIV., quæ sunt pro corporis ascensu, loco gravitatis substituenda est resistentia uniformis quæ oritur ex tenacitate medii; si corpus ascendens vi gravitatis etiam urgeatur, quantitas illa quæ solam gravitatem

exponebat, summam gravitatis et resistentiæ uniformis in prædictis constructionibus exponet. Tandem si corpus vi gravitatis descendat, eadem quantitas quæ solam gravitatem exponebat, excessum gravitatis suprâ resistentiam uniformem in constructionibus quæ sunt pro descensu representabit (cæteris manentibus.)

SECTIO IV.

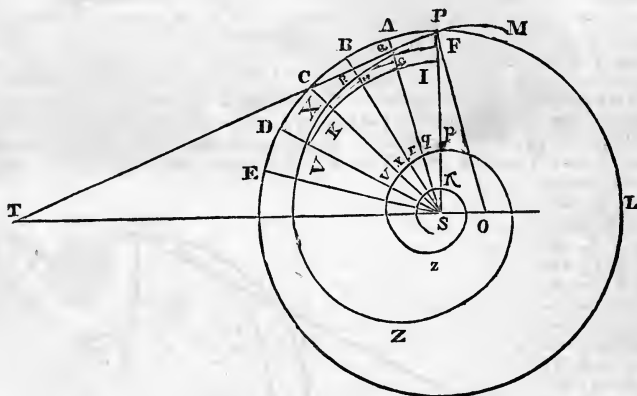
De corporum circulari motu in mediis resistentibus ().*

(*) Newtonus in hac sectione præcipuas supponit logarithmicæ spiralis proprietates, postulat igitur instituti nostri ratio ut de illâ curvâ aliquid præmittamus.

147. Circulus $PAEL$, centro S , et radio quovis SP descriptus divisus sit in arcus quotlibet æquales PA , AB , BC , CD , &c., sintque radorum PS , AS , BS , CS , &c., partes PS , QS , RS , XS , &c. in continuâ progressionē geometricâ, puncta P , Q , R , X , &c., erunt in spirali logarithmicâ in quâ proindè si radii QS ,

fiunt propter latera circâ æquales ad centrum angulos proportionalia (147) et ideò alii anguli homologî SPQ , SQR , SRX , &c., et PQS , QRS , RXS , æquales sunt.

150. Quoniam itaque spira quælibet $PQRZp$, $pqrz\pi$, &c., totidem triangulis PQS et pqs , QRS et qrs , &c. similibus similiterque positis divisa est, spiræ omnes quæ a radio positione dato SP , ad eundem radium ductæ sunt, inter se similes radiisque correspondentibus proportionales erunt, id est $PS : pS = PQRZp$



RS , XS , &c., sint numeri, arcus circuli PA , PB , PC , &c., sicut et anguli PSQ , PSR , PSX , &c., erunt ut illorum numerorum logarithmi, prorsus ut in vulgari logarithmicâ axis partes sunt ut logarithmi ordinarum correspondentium.

148. Quoniam autem progressio geometrica in infinitum decrescere et crescere potest, manifestum est spiralem logarithmicam utrinquè tam ad centrum S accedendo quàm ab eodem versùs M recedendo per gyros infinitos continuari posse, continuatâ progressionē radorum decrescentium vel crescentium circâ centrum S , ad quod idcirco curva decrescentibus radiis proportionalibus, magis magisque accedit, licet numquam illud possit attingere, sive ut loqui amant, licet illud centrum non attingat nisi post infinitas revolutiones.

149. Angulus SQR , quem radius quilibet SQ , cum curvâ ad easdem partes constituit constans est; si quidem evanescentibus arcubus æqualibus PA , AB , BC , &c., triangula evanescentia PSQ , QSR , RSX , &c., similia

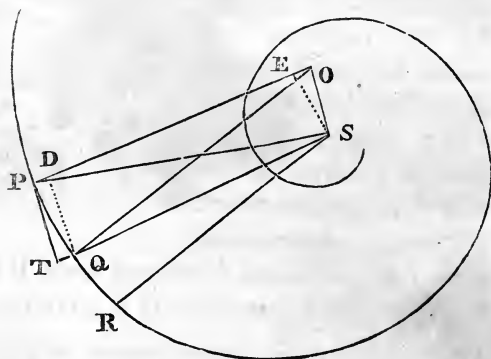
$pqrz\pi$, &c. Atquè hinc sequitur (147) tam spiras omnes quàm radios ipsis correspondentes ad centrum usque in progressionē geometricâ decrescere, sunt enim PS , pS , πS , &c. progressionis geometricæ termini æquidistantes ob æqualem angulorum æqualium PSQ , QSR , pSq , qSr , &c. numerum in singulis spiris comprehensum, undè radorum quoque differentia Pp , $p\pi$, &c. in eadem geometricâ progressionē decrescunt.

151. Ductâ rectâ PT spiralem tangentem in P , et rectâ PO ad eandem perpendiculari, per centrum S erigatur ad radium SP perpendiculum TSO rectis PT et PO occurrens in T et O , longitudo spiralis PZp $z\pi S$, ad centrum usque S , æquabitur tangenti PT , eritque proindè ad radium SP in datâ ratione PT ad SP , vel OP ad OS . Nam centro S , radii SQ , SR , SX , SV , &c. infinitè propinquis descripti sint arcus circulares QF , RG , XH , VK , &c., et ob angulos QFP , RGQ , XHR rectos, angulosque QPF , RQG , XRH , &c. æqua-

LEMMA III.

Sit PQR spiralis quæ secet radios omnes SP , SQ , SR , &c. in æqualibus angulis. Agatur recta PT quæ tangat eandem in puncto quovis P , secetque radium SQ in T ; et ad spiralem erectis perpendicularis PO , QO concurrentibus in O , jungatur SO . Dico quod si puncta P et Q accedant ad invicem et coëant, angulus PSO evadet rectus, et ultima ratio rectanguli $TQ \times 2PS$ ad PQ quad. erit ratio æqualitatis.

Etenim de angulis rectis OPQ , OQR subducantur anguli æquales SPQ , SQR , et manebunt anguli æquales OPS , OQS . Ergo circulus qui transit per puncta O , S , P (γ) transibit etiam per punctum Q . Coëant puncta P et Q , et hic circulus in loco coitûs PQ tanget spiralem, (z) ideóque perpendiculariter secabit rectam OP . Fiet igitur OP diameter circuli hujus, et angulus OSP in semi-circulo rectus. Q. e. d.



Ad OP demittantur perpendicularia QD , SE , (a) et linearum rationes ultimæ erunt hujusmodi: TQ ad PD ut TS vel PS ad PE , seu $2PO$ ad $2PS$; item PD ad PQ ut PQ ad $2PO$; et ex æquo perturbatè TQ ad PQ ut PQ ad $2PS$. Unde fit PQq æquale $TQ \times 2PS$. Q. e. d.

$$y = a, \text{ erit } Q = \frac{b a^2}{4a}, \text{ et hinc } SPV = \frac{b a a - b y y}{4a}. \text{ Quarè ubi radius } y = o, \text{ fiet}$$

$$\text{area } SPV = \frac{b a}{4} = \frac{PS \times ST}{4} = \frac{1}{2} \text{ triang. } PST.$$

(γ) * Transibit etiam per punctum Q . (Per Prop. XXI. Lib. III. Elem.)

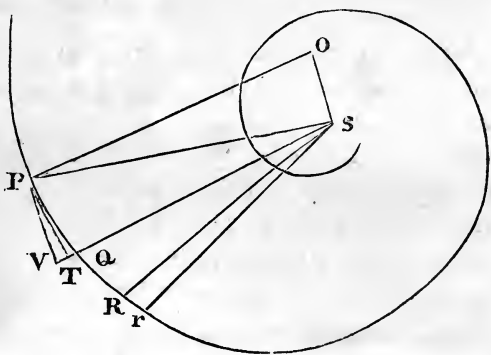
(z) Ideóque perpendiculariter secabit rectam OP , quæ (per Hyp.) perpendicularis est ad arcum QP , fiet igitur OP diameter circuli hujus (per Prop. XIX. Lib. III. Elem.) et angulus OSP in semi-circulo rectus (per Prop. XXXI. Lib. III. Elem.).

(a) * Et linearum rationes ultimæ. Quoniam lineæ PT , DQ , ES ad PO normales, sunt parallelæ, erit (per Prop. X. Lib. VI. Elem.) $TQ : PD = TS$ vel $PS : PE$, et ob similitudinem triangulorum PSO , PEs , $PS : PE = PO : PS$, seu $2PO : 2PS$, ideóque $TQ : PD = 2PO : 2PS$. Quia verò radii OP , OQ sunt ad arcum evanescentem PQ perpendiculares, punctum O est centrum, PO radius et $2PO$ diameter circuli spiralem osculantis in P (121. Lib. I.) et (per Lem. VII. Lib. I.) PQ hujus circuli arcus vel chordæ; atque adeò (ex naturâ circuli) abscissa PD est ad chordam PQ ut PQ ad diametrum $2PO$. Quare ex æquo perturbatè, &c.

PROPOSITIO XV. THEOREMA XII.

Si medii densitas in locis singulis sit reciproce ut distantia locorum a centro immobili, sitque vis centripeta in duplicatâ ratione densitatis; dico quod corpus gyronari potest in spirali, quæ radios omnes a centro illo ductos intersectat in angulo dato.

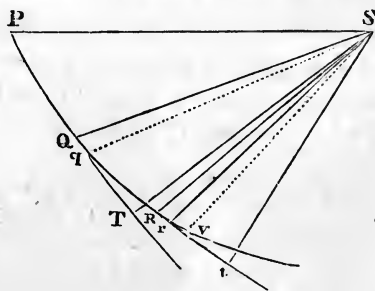
Ponantur quæ in superiore Lemmate, et producat S Q ad V, ut sit S V æqualis S P. Tempore quovis, in medio resistente, describat corpus arcum quàm minimum P Q, et tempore duplo arcum quàm minimum P R; et decremента horum arcuum ex resistentiâ oriunda, sive defectus ab arcubus, qui in medio non resistente iisdem temporibus describerentur, (b) erunt ad invicem ut quadrata temporum in quibus generantur: Est itaque decrementum arcûs P Q pars quarta decrementi arcûs P R. (c) Unde etiam, si area P S Q æqualis capiatur area Q S r, erit decrementum arcûs P Q æquale



(b) * *Erunt ad invicem.* Cùm enim resistentia per arcum P R considerari possit tanquam vis retardatrix (4), decremента arcuum minimorum P Q, P R ex resistentiâ oriunda sunt ut spatia quæ urgente vi acceleratrice resistentiæ æquali corpus describeret iisdem temporibus quibus describit arcus illos P Q, P R; quare decremента illa sunt ut quadrata temporum quibus generantur (per Lem. X. Lib. I.).

(c) * *Unde etiam si area.* Corpus eâ velocitate quam habet in loco P, temporibus æqualibus describat arcus quàm minimos P q, q v, in medio non resistente, et arcus P Q, Q R in medio resistente, et erit (ex dem.) $4 Q q = R v$, sunt autem areae P S q et q S v æquales (per Prop. I. Lib. I.) ideòque ob areas P S Q, et Q S r, etiam æquales (per Hyp.) erit P S q — P S Q seu area Q S q æqualis q S v — Q S r, seu r S v — Q S q, et hinc area r S v æqualis est $2 Q S q$; sed demissis ex centro S ad tangentes Q T et r t per puncta Q et r ductas perpendicularis S T et S t, area evanescens Q S q est $\frac{1}{2} S T \times Q q$, et area r S v, est $\frac{1}{2} S t \times r v$. Quare $S T \times Q q$ æquatur $\frac{1}{2} S t \times r v$, et coëuntibus punctis P et v, fit $S t = S T$ atque adeò $Q q = \frac{1}{2} r v$, et $2 Q q = r v$. Cùm igitur supra invenerimus $4 Q q = R v$, erit $4 Q q = 2 Q q$,

seu $2 Q q = R v - r v = R r$, et ideò $Q q = \frac{1}{2} R r$. Itaque eodem tempore quo resistentia generat decrementum Q q, seu $\frac{1}{2} R r$, vis



centripeta quâ corpus a tangente P T (vid. fig. text.) ad punctum Q arcûs P Q retrahitur, generat decrementum T Q, et ideò vis resistentiæ est ad vim centripetam ut $\frac{1}{2} R r$ ad T Q, (per Cor. 4. Lem. X.) atque hæc omnia generaliter obtinent, quæcumque fuerit tum curva P Q R, cujus proprietates nondum adhibuimus, tum vis centripeta, tum resistentia, tum velocitas corporis.

ad arcum Rr ut SQ ad $SP - \sqrt{SP \times SQ}$, seu $\frac{1}{2} VQ$. Nam punctis P et Q coëuntibus, ratio ultima $SP - \sqrt{SP \times SQ}$, ad $\frac{1}{2} VQ$ ^(m) est æqualitatis. Quoniam decrementum arcûs PQ , ex resistantiâ oriundum, sive hujus duplum Rr , ⁽ⁿ⁾ est ut resistantia et quadratum temporis conjunctim; ^(o) erit resistantia ut $\frac{Rr}{PQq \times SP}$. Erat autem PQ

ad Rr , ut SQ ad $\frac{1}{2} VQ$, et inde $\frac{Rr}{PQq \times SP}$ fit ut $\frac{\frac{1}{2} VQ}{PQ \times SP \times SQ}$

sive ut $\frac{\frac{1}{2} OS}{OP \times SPq}$. Namque punctis P et Q coëuntibus, SP et SQ

coincidunt, et angulus PVQ fit rectus; ^(p) et ob similia triangula PVQ ,

PSO , fit PQ ad $\frac{1}{2} VQ$ ut OP ad $\frac{1}{2} OS$. Est igitur $\frac{OS}{OP \times SPq}$

ut resistantia, ^(p) id est, in ratione densitatis medii in P et ratione duplicatâ velocitatis conjunctim. Auferatur duplicata ratio velocitatis, nempe

ratio $\frac{1}{SP}$, et manebit medii densitas in P ut $\frac{OS}{OP \times SP}$. Detur spiralis,

^(r) et ob datam rationem OS ad OP , densitas medii in P erit ut $\frac{1}{SP}$.

In medio igitur cujus densitas est reciproce ut distantia a centro SP , corpus gyrari potest in hac spirali. Q. e. d.

Corol. 1. ^(s) Velocitas in loco quovis P ea semper est, quâcum corpus in medio non resistente eâdem vi centripetâ gyrari potest in circulo, ad eandem a centro distantiam SP .

Corol. 2. Medii densitas, si datur distantia SP , est ut $\frac{OS}{OP}$, sin distan-

$\sqrt{SP \times SQ}$, et $PQ : SQ = Qr : SP$, erit etiam $Qr : SP = QR : \sqrt{SP \times SQ}$, unde erit $PQ : SQ = Qr - QR$ seu $Rr : SP - \sqrt{SP \times SQ}$, et hinc $PQ : Rr = SQ : SP - \sqrt{SP \times SQ}$.

^(m) * Est æqualitatis. Est enim $SQ = SP - VQ$, et proinde $SP \times SQ = SP^2 - SP \times VQ$, ideoque extrahendo radicem quadratam (per formulam Lib. I. 551.) fit $\sqrt{SP \times SQ} = SP - \frac{1}{2} VQ - \frac{VQ^2}{8SP}$, &c., in infinitum; cæteri verò termini post secundum negligi possunt, quia coëuntibus P et Q , evanescunt respectu VQ , et ideò erit $\sqrt{SP \times SQ} = SP - \frac{1}{2} VQ$, ac proinde $\frac{1}{2} VQ = SP - \sqrt{SP \times SQ}$.

⁽ⁿ⁾ * Est ut resistantia et quadratum temporis conjunctim. (Per Cor. 3. Lem X. Lib. I.)

^(o) Erit resistantia, &c. Nam tempus est ut $PQ \times \sqrt{SP}$ (ex dem.).

^(p) * Et ob similia triangula PVQ , PSO , angulus PSO (per Lemma novissimum) rectus est et ideò æqualis angulo etiam recto PVQ , et præterea si ex angulis rectis QPO et VPS subducatur communis angulus QPS , remanent æquales VPQ et SPO ; quare triangula PVQ et PSO sunt similia.

^(q) * Id est in ratione, &c. (per Hyp.)

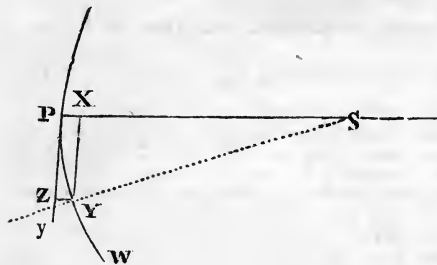
^(r) * Ob datam rationem OS ad OP . Datâ spirali datur angulus QPS et hinc in triangulo SPO datur angulus SPO cum isto QPS rectum faciens, datur etiam rectus PSO (per Lem. III.) atque ideò trianguli POS anguli omnes dantur, et proinde datur ratio OS ad OP .

^(s) * Velocitas in loco quovis P , &c. * Gyretur corpus in medio non resistente in circulo

ita illa non datur, ut $\frac{O S}{O P \times S P}$. ^(t) Et inde spiralis ad quamlibet mediæ densitatem aptari potest.

Corol. 3. Vis resistentiæ in loco quovis P, est ad vim centripetam in eodem loco ut $\frac{1}{2} O S$ ad O P. Nam vires illæ sunt ad invicem ut $\frac{1}{2} R r$ et T Q ^(u) sive ut $\frac{\frac{1}{2} V Q \times P Q}{S Q}$ et $\frac{\frac{1}{2} P Q q}{S P}$ hoc est, ut $\frac{1}{2} V Q$ et P Q, ^(x) seu $\frac{1}{2} O S$ et O P. ^(y) Datâ igitur spirali datur proportio resistentiæ

P W radio P S descripto, in eoque retineatur vi centripetâ quæ sit eadem cum illâ qua corpus urgetur in puncto P spiralis (vide fig. textûs). Sumatur in radio P S particula P X æqualis T Q, sive spatio quod generatur per vim centripetam quâ corpus retinetur in spirali in P, ductâque tangente P Z, e puncto Y ducatur per centrum linea S Y y ad tangentem usque, Y y erit spatium quod generatur per vim centripetam quâ corpus in circulo retinetur, sed coëuntibus punctis P et Y, linea y Y fit ultimò parallela



lineæ P S, ideoque y Y fit æqualis particula P X, sive T Q. Cùm ergo eadem sit vis centripeta tam in circulo quam in spirali, et spatia æqualia y Y et T Q ab illâ vi centripeta generentur, æquali tempore utrinque generabuntur, unde eodem tempore quo corpus in spirali in Q pervenerit, eo ipso tempore perveniet in Y in circulo, velocitas ergo in spirali erit ad velocitatem in hoc circulo ut est arcus P Q ad arcum P Y, sed ex naturâ spiralis per Lemma III. est P Q = $\sqrt{T Q \times 2 P S}$, et ex naturâ circuli est P Y = $\sqrt{P X \times 2 P S}$ et ex constructione cùm sit P X = T Q erit P Y = $\sqrt{T Q \times 2 P S}$ ergo P Q = P Y, ergo velocitas in loco quovis spiralis ea est quâcum corpus eadem vi centripetâ in medio non resistente ad eandem a centro distantiam gyrrari potest.

^(t) * Et inde spiralis, &c. * Fingantur duo media diversæ densitatis, talia tamen ut in singulo medio densitas in locis diversis sit reciproce ut distantia locorum a centro. Sumptâ verò in utroque æquali a centro distantia S P, sit ratio densitatis prioris mediæ ad densitatem

posterioris in eo loco ut a ad b, ea ratio eadem erit in aliâ quâcumque distantia a centro, putâ in distantia S X. Nam in utroque medio densitas in P erit ad densitatem in X ut $\frac{1}{S P}$ ad

$\frac{1}{S X}$; itaque si in priore medio densitas in P

fuerit ut a, densitas in X erit ut $\frac{a \times S P}{S X}$, et si

in secundo medio densitas in P fuerit ut b densitas in X erit ut $\frac{b \times S P}{S X}$, est verò $\frac{a S P}{S X}$

ad $\frac{b \times S P}{S X}$ ut a ad b, ergo in his duobus

mediis densitates erunt ubique in datâ ratione a ad b, in æqualibus a centro distantis.

Si itaque data sit spiralis quæ in medio priore describitur, inveniri poterit illa quæ in posteriore medio describi posset; nam sumpta distantia quâvis S P, fiat a ad b ut O S ad $\frac{b \times O S}{a \times O P}$ hæc erit ratio quæ in hac novâ spirali intercedet inter lineas, lineis O S et O P correspondentes, sive quia angulus S in triangulo O S P est rectus, hæc erit ratio inter sinum anguli quem facit linea P S cum perpendiculari ad curvam, et radium; quo sinu dato ejusque angulo, spiralis obtinetur ad hanc mediæ densitatem aptata.

Ex quibus illustratur quod præcedit in hoc ipso Corollario, si duæ spirales in diversis mediis describantur, mediorum densitates in eadem distantia erunt ut $\frac{O S}{O P}$, sed si distantia a centro

diversæ sumantur, ratio inversa distantiarum est huic conjungenda, eruntque ideò mediorum densitates ut $\frac{O S}{O P \times S P}$.

^(u) * Sive ut, &c. Nam (per dem.) P Q : R r = S Q : $\frac{1}{2} V Q$, et (per Lem. III.) T Q = $\frac{P Q^2}{2 P S}$ et punctis Q et P coëuntibus, est S Q = S P.

^(x) * Seu $\frac{1}{2} O S$ et O P. Quia triangula P V Q, P S O similia sunt (ex dem.) est $\frac{1}{2} V Q$: P Q = $\frac{1}{2} O S$: O P.

^(y) * Datâ igitur spirali. Nam datâ spirali

ad vim centripetam, et vice versâ ex datâ illâ proportionem datur spiralis.

Corol. 4. Corpus itaque gyrari nequit in hac spirali, (*) nisi ubi vis resistentiæ minor est quàm

dimidium vis centripetæ.

(^a) Fiat resistentia æqualis dimidio vis centripetæ, et

spiralis conveniet cum lineâ rectâ P S, inque hac

rectâ corpus descendet ad centrum eâ cum velocitate,

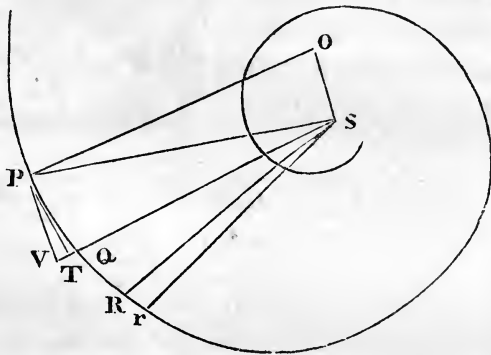
quæ sit ad velocitatem, quâ probavimus in superioribus

in casu parabolæ (Theor.

X. Lib. I.) descensum in

medio non resistente fieri, (^b) in subduplicatâ ratione unitatis ad nume-

rum binarium. (^c) Et tempora descensûs hic erunt reciprocè ut velocitates, atque ideò dantur.



datur specie triangulum P S O (ex dem.) et inde datur ratio O S ad O P, et vice versâ datâ hac ratione, datur specie triangulum rectangulum P S O, et hinc datur angulus P O S æqualis angulo Q P S quem spiralis cum radio continet, ideòque datur spiralis. Iis enim datis et assumpto ut libet radio S P, dabitur subtangens spiralis logarithmicæ, seu tangens anguli Q P S, et hinc dato angulo quovis P S R, dabitur radius S R cum puncto R in spirali (153).

(*) * Nisi ubi vis resistentiæ minor est, &c. Cum enim vis resistentiæ sit ad vim centripetam ut $\frac{1}{2}$ O S ad O P, et ad dimidium vis centripetæ ut $\frac{1}{2}$ O S ad $\frac{1}{2}$ O P, seu ut O S ad O P, sitque trianguli rectanguli P S O (Lem. III.) crux O S minus hypothenusâ O P, manifestum esse vim resistentiæ minorem esse dimidiâ vi centripetâ.

(^a) * Fiat resistentia æqualis dimidio vis centripetæ, &c. Ideòque O S æqualis O P, et puncto O in infinitum abeunte, fiet O P perpendicularis ad S P, et angulus P O S ipsique æqualis angulus Q P S quem spiralis continet, cum radio P S evanescent, convenietque proinde spiralis cum lineâ rectâ P S.

(^b) * In subduplicatâ ratione unitatis. Nam (in Theor. X. Lib. I.) corporis in medio non resistente rectâ cadentis velocitas in loco quovis P æqualis est velocitati quâ corpus ad distantiam dimidiam a centro, seu ad distantiam $\frac{1}{2}$ S P circulum describere potest, et (per Cor. 1. hujus) corporis in medio resistente spiralem seu rectam P S cum quâ spiralis convenire supponitur de-

scribentis velocitas in eodem loco P æqualis est velocitati quâcum corpus in medio non resistente gyrari potest in circulo ad integram distantiam S P. Sed velocitates corporum diversos circulos describentium (in hypothesi quod vires centripetæ sunt reciprocè ut quadrata radiorum) sunt inter se reciprocè in radiorum ratione subduplicatâ (pro convers. Cor. 6. Prop. IV. Lib. I.) adeòque velocitas in circulo cujus radius S P est ad velocitatem in circulo cujus radius $\frac{1}{2}$ S P, ut $\sqrt{\frac{1}{2}}$ ad $\sqrt{1}$, sive ut 1 ad $\sqrt{2}$, erit ergo velocitas corporis in medio resistente per rectam P S descendantis ad velocitatem descendantis in medio non resistente per rectam eandem et in eodem loco P existentis, ut 1 ad $\sqrt{2}$. Q. e. d.

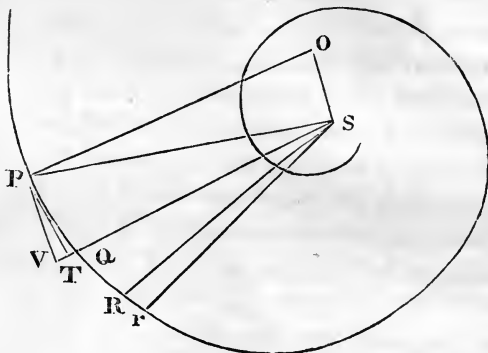
* Observandum verò quod velocitates initiales utrinque debent esse secundum legem quæ in reliquo motu obtinet, hoc est velocitas initialis in medio resistente esse debet æqualis celeritati quâ corpus ad eandem a centro distantiam in medio non resistente circulum describeret, et velocitas initialis in medio non resistente æqualis esse debet velocitati quâ corpus ad dimidiam a centro distantiam in medio non resistente in circulo revolveretur.

Quoniam itaque velocitas corporis in medio non resistente descendantis datur (per Theor. X. Lib. I.) dabitur etiam velocitas in medio resistente descendantis.

(^c) * Et tempora descensûs, hic erunt reciprocè ut velocitates, atque ideò dantur. Nam momenta

Corol. 5. Et quoniam in æqualibus a centro distantiiis velocitas ^(d) eadem est in spirali P Q R atque in rectâ S P, et longitudo spiralis ad longitudinem rectæ P S est in datâ ratione, ^(e) nempe in ratione O P ad O S; tempus descensus in spirali erit ad tempus descensus in rectâ S P ^(f) in eâdem illâ datâ ratione, proindeque datur.

Corol. 6. Si centro S intervallis duobus quibuscunque datis describantur duo circuli; et manentibus hisce circulis, mutetur utcunque angulus quem spiralis continet cum radio P S: numerus revolutionum quas corpus intra circulorum circumferentias, pergendo in spirali a circumferentiâ ad circumferentiam, complere potest, ^(g) est ut $\frac{P S}{O S}$, sive ut tangens anguli illius quem spiralis continet cum radio P S; ^(h) tempus verò revolutionum earundem ut $\frac{O P}{O S}$, id est, ut secans anguli ejusdem, vel etiam reciproce ut medii densitas.



temporis quibus corpora duo in medio resistente et in eodem non resistente describunt spatium idem quam minimum R v, sunt ut corporum velocitates reciproce (12) id est ut $\sqrt{2}$ et 1 directè (per modò demonstrata) adeoque in datâ ratione. Quare (per Cor. Lem. IV. Lib. I.) tempora tota quibus corpora illa idem spatium quodvis P R describunt, sunt etiam in eâdem datâ ratione $\sqrt{2}$ ad 1, seu ut velocitates reciproce. Cùm igitur (per Prop. XXXVI. et XXXVII. Lib. I.) detur tempus quo corpus in medio non resistente cadendo spatium quodlibet describit, dabitur quoque tempus quo corpus in medio resistente spatium quodvis datum cadendo percurrit.

^(d) Eadem est in spirali. (Per Cor. 1. hujus.)

^(e) * Nempè in ratione O P ad O S (151).

^(f) * 157. In eâdem illâ ratione. Spatia enim velocitatibus æqualibus et uniformibus descripta sunt ut tempora quibus describuntur; undè si spiralis P Q R et recta P S, divisæ intelligantur in partes quam minimas totis proportionales, quod fit dum puncta divisionum in spirali et in radio P S a centro S æquidistant (152) tempora

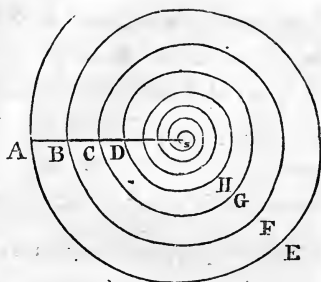
quibus partes illæ quam minimæ in spirali et in rectâ P S homologæ describuntur, erunt ut eadem partes, seu in datâ ratione, siquidem velocitas in spirali et in recta P S in iis punctis a centro æquidistantibus sunt æquales eidem, nempe celeritati corporis circa idem centrum ad eandem distantiam in circulo revolventis; ideoque (per Cor. Lem. IV. Lib. I.) totum tempus descensus in spirali erit ad totum tempus descensus in rectâ P S per spatia nomologæ in datâ illâ ratione longitudinis nempe spiralis ad longitudinem P S, seu in ratione O P ad O S.

^(g) * Est ut $\frac{P S}{O S}$ sive ut tangens anguli, &c.

(155). Si autem sinus totus sit 1, cum sit O S, ad P S, ut sinus totus ad tangentem anguli P O S, seu anguli æqualis Q P S, erit tangens illa $\frac{P S}{O S}$.

^(h) * Tempus verò revolutionum earundem ut $\frac{O P}{O S}$, id est, ut secans, &c. Est enim tempus illud revolutionum inter circulos duos datos, ad tempus descensus per partem datam rectæ P S inter circulos contentam ut longitudo revolu-

Corol. 7. Si corpus in medio, cujus densitas est reciprocè ut distantia locorum a centro, revolutionem in curvâ quâcunque A E B circa centrum illud fecerit, et radium primum A S in eodem angulo secuerit in B quo prius in A, idque cum velocitate quæ fuerit ad velocitatem suam primam in A reciprocè in subduplicatâ ratione distantiarum a centro (id est, ut A S ad mediam proportionalem inter A S et B S) ⁽¹⁾ corpus illud perget innumeras consimiles revolutiones B F C, C G D, &c. facere, et intersectioni-



tionum illarum ad partem hanc rectæ P S, circulis duobus interceptam (157); sed mutato utcumque angulo quem spiralis continet cum radio P S longitudo revolutionum inter duos circulos datos comprehensa est ut secans anguli illius (152). Quare cum datum sit tempus descensus per partem datam rectæ P S inter circulos datos contentam, erit tempus revolutionum inter circulos ut secans anguli quem spiralis continet cum radio P S seu ut $\frac{O P}{O S}$; si enim sinus totus sit 1, erit O S ad O P ut 1 ad secantem anguli P O S seu Q P S, et ideò secans est $\frac{O P}{O S}$. Porro datâ rectâ P S, densitas est ut $\frac{O P}{O S}$ reciprocè (per Cor. 2. hujus). Ergò, &c.

⁽¹⁾ * *Corpus illud perget, &c.* Centro S et radio dato S A descripta intelligatur spiralis logarithmica quæ primâ revolutione absolutâ, transeat per punctum B datum in radio S A (153.) et spiralis illa suis semper similibus revolutionibus distinguet radium A S in partes A S, B S, C S, D S, &c. continuè proportionales (150). Finiamus etiam quòd iisdem positis quæ (in Prop. XV.) corpus aliquod P in medio justæ densitatis spiralem illam logarithmicam describat, dum corpus aliud Q in alio medio describit curvam A E B F C S et in iisdem a centro S distantibus densitates duorum mediorum erunt in datâ ratione, cum in utroque medio sit (per Hyp. Cor. hujus et per Prop. XV.) densitas in loco A ad densitatem in loco B, ut S B ad S A. Simili modo velocitates corporum P et Q in loco B, erunt in eorundem velocitates in loco A, (per Prop. XV. et Hyp. Corol. hujus) ideòque in datâ ratione; vires autem centripetæ quibus corpora P et Q urgentur, sunt in utroque medio iisdem in locis eadem (per Hyp.), et tandem ob angulos datos quos tam spiralis logarithmica, quam curva A E B continet cum radio A S, directiones motuum in utrâque curvâ pares sunt in locis A et B; quare postquam corpus Q primâ revolutione A E B absolutâ, pervenit in B,

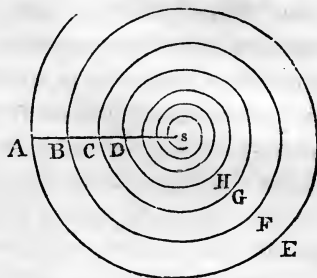
per quod punctum transit etiam spiralis logarithmica, eodem modo determinatur ad æmulationem motum corporis P secundam suam revolutionem absolventis, quo determinatum fuerat in loco A ut æmuleretur motum corporis ejusdem P primam suam revolutionem perficientis; cum (per dem.) omnia paria sint in locis B et A videlicet mediorum densitates, corporum velocitates, directiones, viresque centripetæ. Quoniam igitur secunda spiralis logarithmica revolutio a puncto B ad punctum C priori a puncto A ad punctum B absolutæ similis est (150), necessum est ut secunda quoque curvæ revolutio B F C priori A E B sit similis; et simili modo ostendetur revolutiones omnes B F C, C G D, &c. et motus corporis Q eas absolventis esse inter se similes. Erunt igitur revolutiones A E B, B F C, C G D, &c. ut radii A S, B S, C S, &c. id est, continuè proportionales, et ob similitudinem motuum in similibus revolutionibus A E B, B F C, &c. si ex centro S ductus intelligatur radius revolutiones illas secans in E, F, G, &c. quæ erunt in revolutionibus A E B, B F C, &c. loca homologa, erit velocitas corporis Q in loco E ad velocitatem ejus in loco A ut velocitas in F ad velocitatem in B, et proinde velocitas in E ad velocitatem in B, ut velocitas in A ad velocitatem in B, id est, (per Hyp. Cor.

hujus) ut $B S^{\frac{1}{2}}$ ad $A S^{\frac{1}{2}}$; sed tempora quibus spatia homologa quam minima in locis E et F describuntur sunt ut spatia illa directè et velocitates inversè (12); quare cum spatia homologa in locis E et F sint ut radii A S et B S, et ve-

locitates ibidem ut $A S^{\frac{1}{2}}$ et $B S^{\frac{1}{2}}$ inversè (ex dem.) tempus quo spatium minimum revolutionis A E B describitur est ad tempus quo describitur spatium homologum revolutionis similis

B F C ut $A S \times A S^{\frac{1}{2}}$ ad $B S \times B S^{\frac{1}{2}}$, id est, ut $A S^{\frac{3}{2}}$ ad $B S^{\frac{3}{2}}$, ideòque in datâ ratione. Undè (per Cor. Lem. IV. Lib. I.) tempus totum quo corpus Q primam suam revolutionem A E B absolvit est ad tempus quo secundam revolutionem B F C, perficit in eadem ratione

bus distinguet radium $A S$ in partes $A S$, $B S$, $C S$, $D S$, &c. continuè proportionales. Revolutionum verò tempora erunt ut perimetri orbitarum $A E B$, $B F C$, $C G D$, &c. directè, et velocitates in principiis A , B , C , inversè; id est, ut $A S^{\frac{3}{2}}$, $B S^{\frac{3}{2}}$, $C S^{\frac{3}{2}}$. Atque tempus totum, quo corpus perveniet ad centrum, erit ad tempus revolutionis primæ, ut summa omnium continuè proportionalium $A S^{\frac{3}{2}}$, $B S^{\frac{3}{2}}$, $C S^{\frac{3}{2}}$, pergendum in infinitum, ad terminum primum $A S^{\frac{3}{2}}$; id est, ut terminus ille primus $A S^{\frac{3}{2}}$ ad differentiam duorum primorum $A S^{\frac{3}{2}} - B S^{\frac{3}{2}}$, sive ut $\frac{1}{3} A S$ ad $A B$ quam proximè. Unde tempus illud totum expeditè invenitur.



Corol. 8. Ex his etiam præter propositum colligere licet motus corporum in mediis, quorum densitas aut uniformis est, aut aliam quamcunque legem assignatam observat. Centro S , intervallis continuè proportionalibus $S A$, $S B$, $S C$, &c. describe circulos quoscunque, et statue tempus revolutionum inter perimetros duorum quorumvis ex his circulis, ^(k) in medio de quo egimus, esse ad tempus revolutionum inter eosdem in medio pro-

$A S^{\frac{3}{2}}$ ad $B S^{\frac{3}{2}}$. Et simili argumento liquet tempora revolutionum $B F C$, $C G D$, &c. esse inter se ut sunt $B S^{\frac{3}{2}}$, $C S^{\frac{3}{2}}$, &c. Cùm igitur revolutionum tempora sicut quantitates $A S^{\frac{3}{2}}$, $B S^{\frac{3}{2}}$, $C S^{\frac{3}{2}}$, $D S^{\frac{3}{2}}$, &c. progressionem geometricam in infinitum decrescentem constituent, tempus totum quo corpus Q , perveniet ad centrum S erit ad tempus revolutionis primæ $A E B$ ut summa omnium continuè proportionalium $A S^{\frac{3}{2}}$, $B S^{\frac{3}{2}}$, $D S^{\frac{3}{2}}$, &c. pergendum, in infinitum, ad terminum primum $A S^{\frac{3}{2}}$; porro summa illa est ad terminum primum $A S^{\frac{3}{2}}$ ut hic terminus primus ad differentiam duorum priorum, nempe $A S^{\frac{3}{2}} - B S^{\frac{3}{2}}$. Nam scribatur sic terminorum series, $A S^{\frac{3}{2}} : B S^{\frac{3}{2}} = B S^{\frac{3}{2}} : C S^{\frac{3}{2}} = C S^{\frac{3}{2}} : D S^{\frac{3}{2}}$, &c. in infinitum, et ultimo progressionis termino evanescente, erit summa antecedentium, id est, summa omnium terminorum quæ dicatur S ad summam consequentium, seu summam omnium terminorum

rum dempto primo, ut primus ad secundum, hoc est $S : S - A S^{\frac{3}{2}} = A S^{\frac{3}{2}} : B S^{\frac{3}{2}}$; unde habetur dividendo $S : A S^{\frac{3}{2}} = A S^{\frac{3}{2}} : A S^{\frac{3}{2}} - B S^{\frac{3}{2}}$; est autem $B S = A S - A B$, et ideò $B S^{\frac{3}{2}} = (A S - A B)^{\frac{3}{2}} = A S^{\frac{3}{2}} - \frac{3}{2} A S^{\frac{1}{2}} \times A B + \frac{3}{8} \times \frac{A B^2}{A S^{\frac{1}{2}}}$, &c. in infinitum (551. Lib. I.). Quapropter si distantia $A B$ minima fuerit, respectu radii $A S$, fiet $B S^{\frac{3}{2}} = A S^{\frac{3}{2}} - \frac{3}{2} A S^{\frac{1}{2}} \times A B$, quàm proximè, neglectis nimirum cæteris terminis ferè evanescentibus; erit igitur $S : A S^{\frac{3}{2}} = A S^{\frac{3}{2}} : \frac{3}{2} A S^{\frac{1}{2}} \times A B = \frac{2}{3} A S : A B$ quam proximè; et hinc dato tempore revolutionis primæ $A E B$, tempus totum quo corpus pervenit ad centrum expeditè invenitur. Sit, exempli causâ, $A S$ ad $A B$ ut 500000 ad 1, et tempus primæ revolutionis = 1, erit tempus totum = 2000000, quàm proximè.

^(k) * In medio de quo egimus. (In Prop. XV. et Cor. ejus), cujus nimirum densitas est reciproce ut distantia locorum a centro.

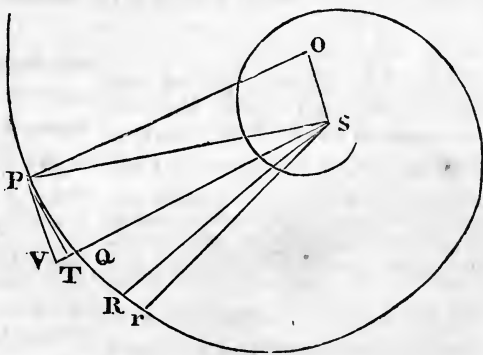
posito,⁽¹⁾ ut medii propositi densitas mediocris inter hos circulos ad medii, de quo egimus, densitatem mediocrem inter eosdem quàm proximè: sed et in eadem quoque ratione esse secantem anguli quo spiralis præfinita, in medio de quo egimus, secat radium A S, ad secantem anguli quo spiralis nova secat radium eundem in medio proposito: ^(m) atque etiam ut sunt eorundem angulorum tangentes ita esse numeros revolutionum omnium inter circulos eosdem duos quam proximè. ⁽ⁿ⁾ Si hæc fiant passim inter circulos binos, continuabitur motus per circulos omnes. Atque hoc pacto hæud difficulter imaginari possumus quibus modis ac temporibus corpora in medio quocunque regulari gyrari debebunt.

Corol. 9. Et quamvis motus excentrici in spiralibus ^(o) ad formam ovalium accedentibus peragantur; tamen concipiendo spiralium illarum singulas revolutiones iisdem ab invicem intervallis distare, iisdemque gradibus ad centrum accedere cum spirali superius descriptâ, ^(p) intelligemus etiam quomodo motus corporum in huiusmodi spiralibus peragantur.

PROPOSITIO XVI. THEOREMA XIII.

Si medii densitas in locis singulis sit reciproce ut distantia locorum a centro immobili, sitque vis centripeta reciproce ut dignitas qualibet ejusdem distantie: dico quod corpus gyrari potest in spirali quæ radios omnes a centro illo ductos intersecat in angulo dato.

Demonstratur eâdem methodo cum Propositione superiore. Nam si vis centripeta in P sit reciproce ut distantie S P, dignitas quælibet S P ⁿ + 1 cujus index est n + 1: ^(q) colligetur ut supra, quòd tempus, quo corpus describit arcum quemvis P Q; erit ut P Q × P S ¹/₂ ⁿ; et resis-



⁽¹⁾ * Ut medii propositi densitas (per Cor. 6. hujus) supponendo spirales logarithmicas. per puncta A, B, C, D, in utroque medio descriptas.

^(m) * Atque etiam ut sunt, &c. Per Cor. 6. hujus.

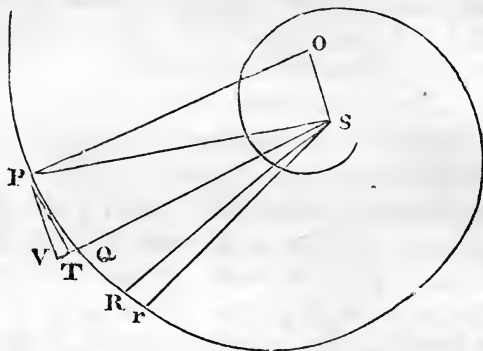
⁽ⁿ⁾ * Si hæc fiant passim inter circulos binos, invenietur in medio regulari lex quâ motus continuabitur per circulos omnes, seu, inter circulos omnes, quemadmodum inventis prioribus seriei regularis terminis, cognoscitur lex quâ illa progreditur, atque hoc pacto, &c.

^(o) * Ad formam ovalium accedentibus, &c. Sunt enim spirales quarum revolutiones singulæ ferè concentricæ sunt et ad formam circulorum accedunt; aliarum revolutiones accedunt ad formam ovalium centro spiralis pro ellipseos vel ovalis foco accepto.

^(p) * Intelligemus etiam (ut in Cor. 8.) quomodo, &c.

^(q) * Colligetur ut supra, &c. Quæcumque enim sit vis centripeta, illa est ad vim resisten-

tentia in P ut $\frac{R r}{P Q q \times S P^n}$, sive ut $\frac{1 - \frac{1}{2} n \times V Q}{P Q \times S P^n \times S Q}$, ideóque ut $\frac{1 - \frac{1}{2} n \times O S}{O P \times S P^{n+1}}$, hoc est, ob datum $\frac{1 - \frac{1}{2} n \times O S}{O P}$, reciprocè ut



$S P^{n+1}$. Et propterea, cùm velocitas sit reciprocè ut $S P^{\frac{1}{2} n}$, densitas in P erit reciprocè ut $S P$.

Corol. 1. (r) Resistencia est ad vim centripetam ut $1 - \frac{1}{2} n \times O S$ ad O P.

tia ut T Q ad $\frac{1}{2} R r$ (per dem. Prop. XV.). Quoniam igitur vis centripeta quâ corpus urgetur in P, est reciprocè ut $S P^{n+1}$, et (per Cor. Lem. X. Lib. I.) lineola T Q quæ vi illâ generatur, est in ratione compositâ ex ratione hujus vis et ratione duplicatâ temporis quo arcus P Q describitur; erit T Q $\times S P^{n+1}$, id est, (per Lem. III.) $\frac{1}{2} P Q^2 \times S P^n$, in ratione duplicatâ temporis, ideóque tempus est ut $P Q \times$

$S P^{\frac{n}{2}}$, et corporis velocitas quâ arcus P Q illo tempore describitur ut $\frac{P Q}{P Q \times S P^{\frac{n}{2}}}$, seu $\frac{1}{S P^{\frac{n}{2}}}$;

et simili argumento velocitas quâ arcus Q R describitur est ut $\frac{1}{S Q^{\frac{n}{2}}}$; sunt autem arcus illi

P Q et Q R ut velocitates descriptrices ad invicem, id est, in ratione $S Q^{\frac{n}{2}}$ ad $S P^{\frac{n}{2}}$, et (per dem. Prop. XV.) arcus Q R, est ad arcum P Q ut $S P$ ad $S Q$; quare (per compositionem rationum et ex æquo) Q r : Q R = $S P \times S Q^{\frac{n}{2}}$: $S Q \times S P^{\frac{n}{2}}$ = $S Q^{\frac{1}{2} n - 1}$: $S P^{\frac{1}{2} n - 1}$, et sumptis terminorum differentiis Q r : R r = $S Q^{\frac{1}{2} n - 1}$: $S Q^{\frac{1}{2} n - 1} - S P^{\frac{1}{2} n - 1}$. Quia verò $S P = S Q + V Q$, ideóque (549. Lib. I.) $S P^{\frac{1}{2} n - 1} = S Q^{\frac{1}{2} n - 1} + \frac{1}{2} n - 1 \times V Q \times S Q^{\frac{1}{2} n - 2}$ +, &c., neglectis reli-

quis terminis respectu priorum evanescentibus, erit $S Q^{\frac{1}{2} n - 1} - S P^{\frac{1}{2} n - 1} = (1 - \frac{1}{2} n)$

$\times V Q \times S Q^{\frac{1}{2} n - 2}$, atque adeò Q r : R r = $S Q$: $(1 - \frac{1}{2} n) V Q$. Erat autem P Q : Q r = $S Q$: $S P$; undè (ex æquo) fit P Q : R r = $S Q^2$: $(1 - \frac{1}{2} n) V Q \times S P$, et hinc R r = $(1 - \frac{1}{2} n) \frac{V Q \times S P \times P Q}{S Q^2}$

= $\frac{(1 - \frac{1}{2} n) \times V Q \times P Q}{S Q}$, ob $S P = S Q$,

ubi puncta Q et P coeunt. Quoniam decrementum arcus P Q ex resistentiâ oriundum, sive hujus duplum R r, est ut resistentiâ et quadratum temporis conjunctim, erit resistentiâ ut

$\frac{R r}{P Q^2 \times S P^n}$, id est, ut $\frac{(1 - \frac{1}{2} n) V Q}{P Q \times S P^n \times S Q}$

Sivè ut $\frac{(1 - \frac{1}{2} n) O S}{O P \times S P^{n+1}}$ (quia V Q : P Q = O S : O P ex dem. Prop. XV.) hoc est, ob datum $\frac{(1 - \frac{1}{2} n) O S}{O P}$ ut $\frac{1}{S P^{n+1}}$. Et propterea

cùm velocitas (ex dem.) sit ut $\frac{1}{S P^{\frac{1}{2} n}}$, si ex

resistentiâ auferatur duplicata velocitatis ratio $\frac{1}{S P^n}$, manebit medii densitas in P, ut $\frac{1}{S P}$ seu reciprocè ut $S P$,

(*) * Resistencia est ad vim centripetam. Nam

Corol. 2. Si vis centripeta sit reciproce ut SP cub. (*) erit $1 - \frac{1}{2}n = 0$; ideòque resistentia et densitas medii nulla erit, ut in Propositione nonâ Libri primi.

Corol. 3. Si vis centripeta sit reciproce ut dignitas aliqua radii SP cuius index est major numero 3, resistentia affirmativa (†) in negativam mutabitur.

Scholium.

Cæterum hæc Propositio et superiores, quæ ad media inæqualiter densa spectant, intelligendæ sunt de motu corporum adeò parvorum, ut medii ex uno corporis latere major densitas quàm ex altero non consideranda veniat. Resistentiam quoque cæteris paribus densitati proportionalem esse suppono. Unde in mediis, quorum vis resistendi non est ut densitas, debet densitas eo usque augeri vel diminui, ut resistentiæ vel tollatur excessus vel defectus suppleatur.

vires illæ sunt ad invicem ut $\frac{1}{2} Rr$ et TQ , sive ut $\frac{(1 - \frac{1}{2}n) VQ \times PQ}{2SQ}$ et $\frac{PQ^2}{2SP}$, hoc est, ut $(1 - \frac{1}{2}n) VQ$ et PQ , seu $(1 - \frac{1}{2}n) OS$ et OP .

(*) * *Erit* $1 - \frac{1}{2}n = 0$. Cùm enim (per Hyp.) sit $n + 1 = 3$; erit $n = 2$, $\frac{1}{2}n = 1$ et $1 - \frac{1}{2}n = 0$.

(†) * *In negativam mutabitur.* Tum enim $n + 1$, erit numerus ternario major, et ideò n binario major, et hinc $1 - \frac{1}{2}n$, numerus negativus.

Corol. 4. Medii densitas, si datur distantia SP , est ut $\frac{(1 - \frac{1}{2}n) OS}{OP}$; sin distantia illa

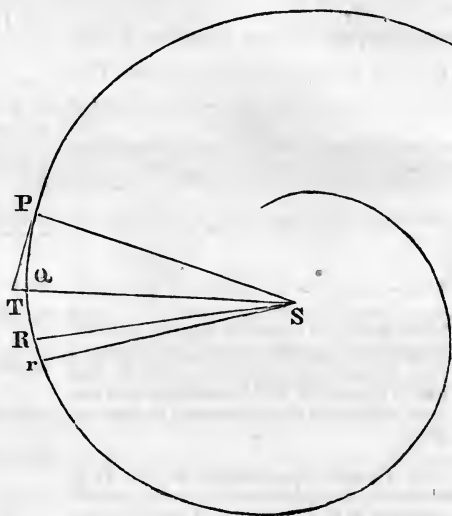
non datur ut $\frac{(1 - \frac{1}{2}n) OS}{OP \times SP}$, seu ob datum numerum $1 - \frac{1}{2}n$, ut $\frac{OS}{OP}$, vel $\frac{OS}{OP \times SP}$.

Corol. 5. Quoniam (per Cor. 1. Prop. XV.) mutato utcumque spiralis angulo, ita ut etiam evanescat, et spiralis cum radio conveniat, velocitas corporis in loco quovis P ea semper est quâcum corpus in medio non resistente eadem vi centripetâ gyron potest in circulo ad eandem a centro distantiam SP (per const. 1. Cor. 7. Prop. IV. Lib. I.) liquet (per Cor. 6. Prop. XV. et 152.) tempora descensus a puncto dato P ad centrum usque S , fore etiam (in Hyp. Prop. XVI.) ut spirahum variarum longitudines; quod observavit Joannes Bernoullius in Actis Eruditorum Lips. an. 1713. ubi hanc materiam eleganter tractat.

PROPOSITIO XVII. PROBLEMA IV.

Invenire et vim centripetam et medii resistantiam, quâ corpus in datâ spirali, datâ velocitatis lege, revolvi potest.

Sit spiralis illa P Q R. Ex velocitate, quâ corpus percurrit arcum quàm minimum P Q, dabitur tempus, et ex altitudine T Q, quæ est ut vis centripeta et quadratum temporis, dabitur vis. Deinde ex arearum, æqualibus temporum particulis confectarum P S Q et Q S R, differentia R S r, dabitur corporis retardatio, et ex retardatione invenietur resistantia ^(u) ac densitas medii.



PROPOSITIO XVIII. PROBLEMA V.

Datâ lege vis centripetæ, invenire medii densitatem in locis singulis, quâ corpus datam spiralem describet.

Ex vi centripetâ inveniendâ est velocitas in locis singulis, deinde ex velocitatis retardatione quærenda medii densitas; ^(x) ut in Propositione superiore.

^(u) * *Ac densitas medii.* Sit, exempli causâ, curva P Q R spiralis logarithmica et velocitas in loco quovis P ut $\frac{1}{S P^m}$, erit tempus quo descri-

bitor arcus P Q, ut $P Q \times S P^m$ (12); vis autem centripeta quæ (per Cor. 4. Lem. X.

Lib. I.) est ut lineola T Q directè et quadratum temporis inversè erit ut $\frac{T Q}{Q P^2 \times S P^{2m}}$,

id est, (per Lem. III. hujus) ut $\frac{1}{S P^{2m+1}}$.

Inventis tempore et velocitate, invenietur (ut in not. ad Prop. XVI.) resistantia ut

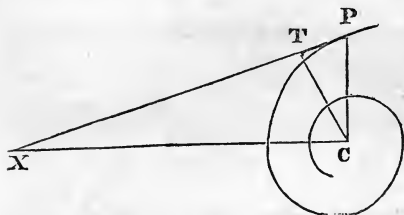
$\frac{(1-m) V Q}{S Q \times P Q \times S P^{2m}}$, sive ut $\frac{(1-m) O S}{O P \times S P^{2m+1}}$, et auferendo duplicatam velocitatis rationem $\frac{1}{S P^{2m}}$ erit densitas ut $\frac{(1-m) O S}{O P \times S P}$, sive ut $\frac{1}{S P}$.

^(x) * *Ut in Propositione superiore.* Sit vis centripeta in P ut $\frac{1}{S P^{n+1}}$ et quoniam T Q est ut vis centripeta et quadratum temporis quo describitur arcus P Q, erit $T Q \times S P^{n+1}$, id est, (per Lem. III.) $P Q^2 \times S P^n$ ut qua-

(158.) ex datâ corporis velocitate invenitur tum vis centripeta, tum resistentia et mediî densitas.

Est enim $g = \frac{v \cdot y}{R p} = \frac{v \cdot d p}{p \cdot d y}$; undè habetur vis centripeta g ; datis autem vi centripetâ et celeritate, invenitur tum resistentia r , tum mediî densitas k , ut supra (158).

161. Exemplum sit in spirali hyperbolicâ cujus hæc est proprietas ut si per centrum C erigatur ad radium $C P$, perpendicularis $C X$ tangenti $P X$ per P ductâ occurrans in X sit subtangens illa $C X$ constans. Velocitas sit ut



tangens $P X$, et resistentia r ut densitas mediî et quadratum velocitatis conjunctim, hoc est $r = \frac{k v^2}{b}$,

dicaturque $C X$, c , et ideò $P X = \sqrt{y y + c c}$, atque, (per Hyp.) $v = \frac{e \sqrt{y y + c c}}{c}$, et e , quantitas data. Erit ob triangula $C P T$, $X P C$ similia, $P X (\sqrt{y y + c c}) : C X (c) = P C (y) : C T (p)$, et ideò $p = \frac{c y}{\sqrt{y y + c c}}$, $d p = \frac{c^3 d y}{y y + c c^2}$, et $\sqrt{y y + c c}$

$= \frac{y y}{\sqrt{y y + c c}}$. Quarè fiet (160) $g = \frac{v d p}{p d y} =$

$\frac{e^2 y}{c^2}$; id est, vis centripeta ut distantia $P C$ reciprocè. Quia verò $v v = \frac{e e}{c c} \times (y y + c c)$ erit $v d v =$

$\frac{e e y d y}{c c}$ et propterea pro corporis descensu $r =$

$v d v \sqrt{y y + c c} + \frac{g \sqrt{y y + c c}}{y} =$

$\frac{e e y y}{c c \sqrt{y y + c c}} + \frac{e^2}{c c \sqrt{y y + c c}} = \frac{e^2 \times y y + c c}{c c \sqrt{y y + c c}}$

$= \frac{e^2}{c^2} \times \sqrt{y y + c c}$, adeoque resistentia ut tangens $P X$, seu ut velocitas. Cùm igitur sit

$r = k v^2 = \frac{k e^2}{c c} \times (y y + c c) = \frac{e^2}{c c} \times$

$\sqrt{y y + c c}$, erit densitas mediî $k =$

$\frac{1}{\sqrt{y y + c c}}$, seu reciprocè ut tangens $P X$ sive reciprocè ut velocitas.

162. Corol. 2. Datâ mediî densitate et concessis figurarum quadraturis, dabitur vis centripeta et corporis velocitas. Est enim (27. et 160)

$$v d v + \frac{v v d p}{p} = - r d s = \frac{k v^m d s}{b} \quad (158)$$

et dividendo per v^m , et multiplicando per p^{2-m} , fit $p^{2-m} v^{1-m} d v + v^{2-m} p^{1-m} d p = - \frac{k p^{2-m} d s}{b}$, et sumptis utrinque fluentibus

habetur, $\frac{1}{2-m} \times p^{2-m} \times v^{2-m} = -$

$S. \frac{k p^{2-m} d s}{b}$, ideoque $v^{2-m} = (m-2) \times$

$S. \frac{k p^{2-m} d s}{b \times p^{2-m}}$. Quare si densitas mediî k ,

sit ut functio quævis distantiae $P C$ a centro C , inveniri poterit fluens $S. k p^{2-m} d s$ aut algebraicè aut per figurarum quadraturas, et loco

$d s$, scribi potest $\pm \frac{y d y}{\sqrt{y y - p p}}$ (26). Inventâ

autem velocitate v , obtinetur vis centripeta g per æquationem $g = \frac{v d p}{p d y} = \frac{v v y}{R p}$ (160).

163. Corol. 3. Si in superiori Corollario sit $m = 2$, id est, resistentia ut densitas et quadratum velocitatis conjunctim, erit $2 - m = 0$, et æquatio $p^{2-m} v^{1-m} d v + v^{2-m} p^{1-m} d p = - \frac{k p^{2-m} d s}{b}$, in hanc mutabitur $\frac{d v}{v}$

$+ \frac{d p}{p} = - \frac{k d s}{b}$, undè sumptis fluentibus,

habetur $L. v + L. p = - S. \frac{k d s}{b}$, et $L. v =$

$- S. \frac{k d s}{b} - L. p$, ex quâ æquatione invenitu.

v , et hinc habetur g ut suprâ.

164. Corol. 4. Sit in hypothesi Corol. 3. densitas mediî k uniformis, velocitas corporis in loco dato $v = c$, et perpendicularum p in eodem loco

$= q$ datæ, erit $L. v = - \frac{k s}{b} - L. p + Q$, et

quia in loco V , fit $s = 0$, $v = c$, $p = q$, erit $Q = L. c + L. q = L. c q$. Et hinc $L. v =$

$L. \frac{c q}{p} - \frac{k s}{b}$. Ponatur $L. h = 1$, ut sit $L. v =$

$L. \frac{c q}{p} - \frac{k s}{b} \times L. h = L. \frac{c q}{k s}$. Undè de-

ducitur $v = \frac{c q}{k s}$, $v v = \frac{p h b}{c^2 q^2}$, et hinc

$g = \frac{v v y}{R p} = \frac{c^2 q^2 y}{2 k s}$, vel $g = \frac{v d p}{p d y} =$

$\frac{c^2 q^2 d p}{2 k s}$.

$p^3 h \frac{b}{b} d y$

165. Corol. 5. In his autem omnibus inveniri potest tempus per æquationem $d t = \frac{d s}{v}$,

seu $t = S. \frac{d s}{v}$ (19).

166. *Corol. 6.* Datâ vi centripetâ et resistentiâ ac densitate medii, inveniri potest æquatio ad trajectoryam Z P V quam corpus projectile circa centrum virium C describit. Sit, exempli gratiâ, medium uniforme, resistentia ut quadratum velocitatis et vis centripeta $= \frac{a}{y^n}$ et (164.) erit

$$\frac{a}{y^n} = \frac{c^2 q^2 d p}{\frac{2 k s}{b}}, \text{ ideôque } h \frac{2 k s}{b} = \frac{c^2 q^2 y^n d p}{a p^3 d y},$$

$$\text{et } L. h \frac{2 k s}{b} = \frac{2 k s}{b} = L. \frac{c^2 q^2 y^n d p}{a p^3 d y};$$

capiantur utrinque fluxiones, factâ d y constante,

$$\text{et fiet (26)} \frac{2 k d s}{b} (= \pm \frac{2 k y d y}{b \sqrt{y y - p p}})$$

$$= \frac{n d y}{y} + \frac{d d p}{d p} - \frac{3 d p}{p} \text{ (notum supponimus (40), quantitatis cujusvis logarithmicæ } L. z$$

fluxionem esse $\frac{d z}{z}$). Hinc verò habetur $\frac{2 k s}{b}$

$$= L. y^n + L. d p - 3 L. p - L. \frac{d y}{Q}, \text{ ubi } \frac{d y}{Q},$$

est quantitas constans, ideôque sit $\frac{2 k s}{b} = L. y^n$

$$+ L. \frac{Q d p}{d y} - L. p^3 = L. \frac{Q y^n d p}{p^3 d y}, \text{ et hinc}$$

$$h \frac{2 k s}{b} = \frac{Q y^n d p}{p^3 d y}, \text{ æquatio ad trajectoryam.}$$

167. *Schol.* Si curva V P Z sit sectio conica cujus umbilicus C axis major c semiaxis minor e, erit (276. Lib. I.) pro ellipsi $p p = \frac{e e y}{c - y}$, pro

hyperbolâ $p p = \frac{e e y}{c + y}$, et pro parabolâ, si latus

rectum axis dicatur 4 e, erit (per Lem. XIV. Lib. I.) $p p = e y$. Undè facile est superioris Problematis solutiones ad sectiones conicas transferre. Sit V P Z parabola, vis centripeta $g = \frac{a}{y^n}$, resistentia $r = \frac{k v^2}{b}$, et quæratur tum cor-

poris velocitas tum resistentia et medii densitas in loco quovis P. Quoniam $p p = e y$, erit $2 p d p = e d y$, $d p = \frac{e d y}{2 p}$, $\frac{p}{d p} = \frac{2 p p}{e d y} = \frac{2 y}{d y}$;

undè fit (158) $v v = \frac{a p d y}{y^n d p} = \frac{2 a}{y^{n-1}}$; hinc

verò habetur $v d v = \frac{(1-n) a d y}{y^n}$, atque ideò

$$\text{pro corporis descensu (158) } r = \frac{v d v \sqrt{y y - p p}}{y d y}$$

$$+ \frac{a \sqrt{y y - p p}}{y^{n+1}} = \frac{(2a - n a) \sqrt{y y - e y}}{y^{n+1}};$$

$$\text{et pro ascensu } r = \frac{(n a - 2 a) \sqrt{y y - e y}}{y^{n+1}};$$

resistentia igitur est semper ut $\frac{P T}{P C^{n+1}}$; porro

$$\text{est (per Hyp.) } r = \frac{k v^2}{b} = \frac{2 a k}{b y^{n+1}} = (2a - n a) \times$$

$$\frac{\sqrt{y y - e y}}{y^{n+1}}, \text{ vel } = (n a - 2 a) \frac{\sqrt{y y - e y}}{y^{n+1}};$$

quarè erit medii densitas k, ut $\frac{\sqrt{y y - e y}}{y^2}$,

seu ut $\frac{P T}{P C^2}$. Et simili modo in ellipsi et hyperbolâ invenitur medii densitas ut $\frac{P T}{P C^2}$. At

in circulo fit $P T = 0$, ideôque medii densitas et resistentia nulla. Evanescit quoque resistentia, si $n = 2$, id est, si vis centripeta sit ut quadratum distantiae reciproce, quo casu sectiones conicæ, ut Lib. I. demonstratum est, in medio non resistente describuntur. Si n est numerus binario minor, sectiones conicæ per descensum describi possunt; per ascensum verò si n, binario major. Tandem ubi est $n = 1$, hoc est, vis centripeta distantiae P C, reciproce proportionalis, velocitas in parabolâ sicut et in spirali logarithmicâ uniformis est.

SECTIO V.

De densitate et compressione fluidorum, deque hydrostaticâ. ()*

Definitio Fluidi.

Fluidum est corpus omne, cujus partes cedunt vi cuicunque illatâ, et cedendo facile moventur inter se.

PROPOSITIO XIX. THEOREMA XIV

Fluidi homogenei et immoti, quod in vase quocunque immoto clauditur et undique comprimitur, partes omnes (sepositâ condensationis, gravitatis, et virium omnium centripetarum consideratione) æqualiter premuntur undique, et sine omni motu a pressione illâ orto permanent in locis suis.

Cas. 1. In vase sphærico A B C claudatur et uniformiter comprimatur fluidum undique: dico quod ejusdem pars nulla ex illâ pressione movebitur. Nam si pars aliqua D moveatur, necesse est ut omnes hujusmodi partes ad eandem a centro distantiam undique consistentes, simili motu

(*) 168. *Hydrostaticâ* est scientia pressionum quas fluida vel ipsorum partes in se mutuò vel in corpora solida exercent.

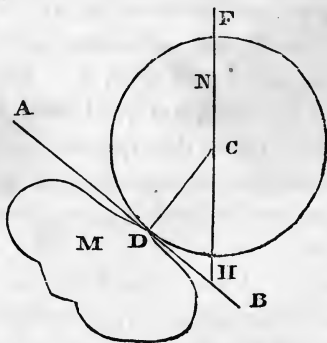
169. *Fluidum homogeneum* dicitur, cujus densitas est uniformis, adeò ut nimirum æqualis materiæ quantitas sub voluminibus æqualibus ubique per totam fluidi massam contineatur, *fluidum heterogeneum* appellatur cujus densitas uniformis non est.

170. *Gravitas specificâ* corporis est ratio ponderis ejusdem ad volumen; ita ut corpora ejusdem gravitatis specificæ dicantur quæ sub æqualibus voluminibus æquale pondus habent; specificè graviora vel leviora quæ sub æqualibus voluminibus majus vel minus pondus continet; quare cum densitas sit ratio massæ ad volumen corporis (2. Lib. I.) ubi pondera sunt ut massæ, gravitates specificæ sunt ut densitates.

171. *Lemma.* Pressiones quas corpora quævis in se mutuò exercent, fiunt juxta directiones comuni plano contingenti perpendiculares, et per punctum contingentiam eorumdem corporum transeunt.

Corpus N vi quâlibet secundum directionem F C urgeatur, tangaturque in D a corpore M; producat F C ut plano A B quod utrumque corpus contingit in D occurrat in H, ductâ per

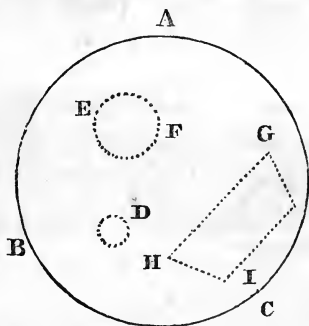
D rectâ D C ad planum A B perpendiculari, vis quâ corpus N urgetur, exponatur per lineam C H, et hæc (per Leg. Mot. Cor. 2.) resolvi poterit in vires æquipollentes C D et D H. Sed



corpus M minimè premitur vi D H secundum directionem plani contactûs agente; quare solâ vi C D ad planum A B normali et per punctum contactûs D transeunte premitur. Q. e. d.

simul moveantur; atque hoc ideò quia similis et æqualis est omnium pressio, et motus omnis exclusus supponitur, nisi qui a pressione illâ oriatur. Atqui non possunt omnes ad centrum propius accedere, nisi fluidum ad centrum condensetur; contra hypothesin. Non possunt longiùs ab eo recedere, nisi fluidum ad circumferentiam condensetur; etiam contra hypothesin. Non possunt servatâ suâ a centro distantia moveri in plagam quamcunque, quia pari ratione movebuntur in plagam contrariam; in plagas autem contrarias non potest pars eadem, eodem tempore, moveri. Ergo fluidi pars nulla de loco suo movebitur. Q. e. d.

Cas. 2. Dico jam, quòd fluidi hujus partes omnes sphæricæ æqualiter premuntur undique. Sit enim E F pars sphærica fluidi, et si hæc undique non premitur æqualiter, augeatur pressio minor, usque dum ipsa undique prematur æqualiter; et partes ejus, per Casum primum, permanebunt in locis suis. Sed ante auctam pressionem permanebant in locis suis, per Casum eundem primum, et additione pressionis novæ movebuntur de locis suis, per Definitionem Fluidi. Quæ duo repugnant. Ergo falsò dicebatur quòd sphæra E F non undique premebatur æqualiter. Q. e. d.



Cas. 3. Dico præterea quòd diversarum partium sphæricarum æqualis sit pressio. Nam partes sphæricæ contiguæ se mutuo premunt æqualiter in puncto contactus, per motûs Legem tertiam. Sed et, per Casum secundum, undique premuntur eâdem vi. Partes igitur duæ quævis sphæricæ non contiguæ, ^(a) quia pars sphærica intermedia tangere potest utramque, prementur eâdem vi. Q. e. d.

Cas. 4. Dico jam quòd fluidi partes omnes ubique premuntur æqualiter. Nam partes duæ quævis tangi possunt a partibus sphæricis in punctis quibuscunque, et ibi partes illas sphæricas æqualiter premunt, per Casum tertium et vicissim ab illis æqualiter premuntur, per motûs Legem tertiam. Q. e. d.

Cas. 5. Cùm igitur fluidi pars quælibet G H I in fluido reliquo tanquam in vase claudatur, et undique prematur æqualiter, partes autem ejus se mutuò æqualiter premant et quiescant inter se; manifestum est quòd

(*) * Quia pars sphærica intermedia tangere potest utramque. Nam pars illa intermedia duas alias partes sphæricas in punctis contactûs premet; atque ab illis premetur æqualiter, (ex dem.)

fluidi cujuscunque G H I, quod undique premitur æqualiter, partes omnes se mutuò premunt æqualiter, et quiescunt inter se. Q. e. d.

Cas. 6. Igitur si fluidum illud in vase non rigido claudatur, et undique non prematur æqualiter; cedit idem pressioni fortiori, per Definitionem Fluiditatis.

Cas. 7. Ideoque in vase rigido fluidum non sustinebit pressionem fortio-
riorem ex uno latere quàm ex alio, sed eidem cedit, idque in momento
temporis, quia latus vasis rigidum non persequitur liquorem cedentem.
Cedendo autem urgebit latus oppositum, et sic pressio undique ad æqua-
litatem verget. Et quoniam fluidum, quàm primum a parte magis pressâ
recedere conatur, inhibetur per resistantiam vasis ad latus oppositum; re-
ducetur pressio undique ad æqualitatem, in momento temporis, sine motu
locali: et subinde partes fluidi, per Casum quintum, se mutuò prement
æqualiter, et quiescent inter se. Q. e. d.

Corol. Unde nec motus partium fluidi inter se, per pressionem fluido
ubivis in externâ superficie illatam, mutari possunt, nisi quâtenus aut figu-
ra superficiæ alicubi mutatur, aut omnes fluidi partes intensius vel remis-
sius sese premendo difficilius vel facilius labuntur inter se.

PROPOSITIO XX. THEOREMA XV.

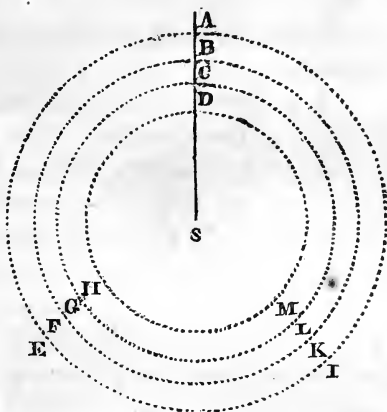
(b) *Si fluidi sphaerici, et in æqualibus a centro distantis homogenei, fundo
sphaerico concentrico incumbētis partes singulæ versus centrum totius gra-
vitent; sustinet fundum pondus cylindri, cujus basis æqualis est superficiæ
fundi, et altitudo eadem quæ fluidi incumbētis.*

Sit D H M superficies fundi, et A E I superficies superior fluidi.
Superficiebus sphaericis innumeris B F K, C G L distinguatur fluidum
in orbes concentricos æqualiter crassos; et concipe vim gravitatis agere
solummodo in superficiem superiorem orbis cujusque, et æquales esse
actiones in æquales partes superficierum omnium. Premitur ergo super-
ficies suprema A E vi simplici gravitatis propriæ, quâ et omnes orbis su-

(b) 172. *Si fluidi sphaerici, &c.* Fluidi quie-
scentis superficies ad gravitatis directionem per-
pendicularis est ubique, et ideo si vis gravitatis
ad centrum unum dirigatur, sphaerica est. Si
enim superficiæ fluidi pars aliqua ad gravitatis
directionem inclinata sit, resolvatur vis gravitatis
in duas vires quarum una directionem habeat
superficiæ fluidi perpendicularem, altera paral-

lelam et, (ex Definitione) fluidum secundum hanc
directionem movebitur, contra Hyp. Erit igitur
pars quælibet superficiæ ad gravitatis direc-
tionem perpendicularis: et quoniam nulla est alia
superficies, præter sphaericam, quæ hanc habeat
proprietaem, ut lineæ omnes ipsi perpendicula-
res ad centrum unum concurrant, superficies illa
fluidi sphaerica erit. Q. e. d.

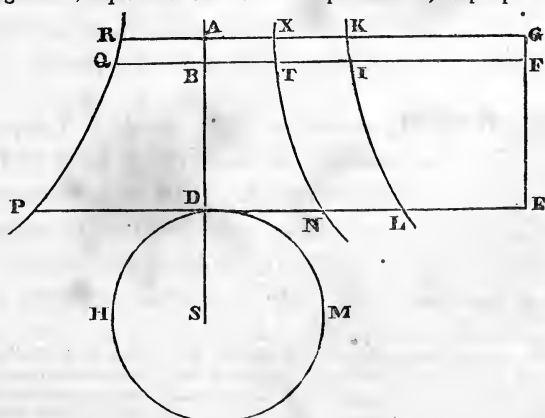
premi partes et superficies secunda B F K (per Prop. XIX.) (°) pro mensurâ suâ æqualiter premuntur. Premitur præterea superficies secunda B F K vi propriæ gravitatis, quæ addita vi priori facit pressionem duplicam. Hâc pressione, pro mensurâ suâ, et insuper vi propriæ gravitatis, id est, pressione triplâ urgetur superficies tertia C G L. Et similiter pressione quadruplâ urgetur superficies quarta, quintuplâ quinta, et sic deinceps. Pressio igitur quâ superficies unaquæque urgetur, non est ut quantitas solida fluidi incumbentis, sed ut numerus orbium ad usque summam fluidi; et æquatur gravitati orbis infimi multiplicatæ per numerum orbium: hoc est, gravitati solidi cujus ultima ratio ad cylindrum præfinitum (si modo orbium augeatur numerus et minuatur crassitudo in infinitum, sic ut actio gravitatis a superficie infimâ ad supremam continua reddatur) fiet ratio æqualitatis. Sustinet ergo superficies infima pondus cylindri præfiniti. Q. e. d. (d) Et simili argumentatione patet Propositio, ubi gravitas decrescit in ra-



(°) * Pro mensurâ suâ æqualiter premuntur. Singulæ, nimirum, superficiæ secundæ partes, semotâ partium illarum propriâ gravitate, æque premuntur ac partes æquales superficiæ supremæ; quod per Prop. XIX. manifestum fit, si spatium, quod illas superficies continet, tanquam vas aliquod consideretur quod fluidum æqualiter undique compressum complectitur.

(d) * Et simili argumentatione, &c. Patet ut in superiori demonstratione, quod pondus partium omnium æqualium D, C, B, A in totâ rectâ D A existentium sustineatur a parte D correspondente fundi sphaerico D H M. Hoc igitur fundum sustinet pondus cylindri, cujus basis æqualis est superficiæ fundi, et altitudo eadem quæ fluidi incumbentis D A; modo tamen in locis a fundo sphaerico D H M et a basi planâ cylindri æquidistantibus, eadem servetur fluidi densitas, eademque vis gravitatis quæ in basim cylindri perpendiculariter tendat ubique.

175. Designet D A G E prædictum cylindrum, cujus basis D E æqualis sit fundo sphaerico D H M. Per punctum D, et per puncta



B et A infinitè propinqua ductæ sint rectæ D E, B F et A G perpendiculares ad A S; in illis perpendicularibus capiantur D L, B I, A K densitatibus fluidi et D N, B T, A X viribus

tione quâvis assignatâ distantiae a centro, ut et ubi fluidum sursum rarius
est, deorsum densius. Q. e. d.

Corol. 1. Igitur fundum non urgetur a toto fluidi incumbentis pondere, sed eam solummodo ponderis partem sustinet quæ in Propositione describitur; pondere reliquo a fluidi figurâ fornicatâ sustentato.

Corol. 2. In æqualibus autem a centro distantis eadem semper est pressio quantitas, (e) sive superficies pressa sit horizonti parallela vel perpendicularis vel obliqua; (f) sive fluidum, a superficie pressâ sursum continuatum, surgat perpendiculariter secundum lineam rectam, vel serpit obliquè per tortas cavitates et canales, easque regulares vel maximè irre-

gravitatis acceleratricibus in locis D, B, A proportionales, sintque curvæ L I K et N T X loca punctorum L, I, K, et N, T, X. Producatur K A in R, ut sit semper A R rectangulo A X \times A K proportionalis, et R Q P curva quam punctum R perpetuo tangit : et pressio fluidi in fundum sphaericum D H M erit ut fundum D H M et area D A R P conjunctim. Nam pressio fluidi cylindrulo B A G F contenti in basim D E est ut quantitas materiæ in vim gra-

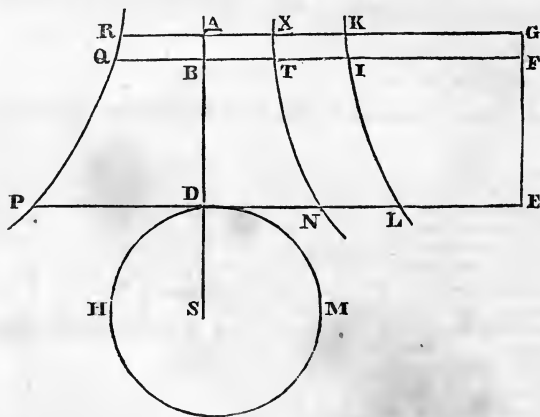
Si vis acceleratrix gravitatis constans sit, curva $X T N$ in rectam lineam mutabitur axi $A D$ parallelam, eritque proinde pressio fluidi in fundum $D H M$, ut fundum hoc et area $D A K L$ conjunctum; in hac enim hypothesis, ob datam $A K$, area $D A R P$ proportionalis est areæ $D A K L$.

Si vis gravitatis et densitas fluidi constantes sint, curvæ $X T N$, $K I L$ et $R Q P$ in rectas lineas axi $A D$ parallelas migrant; et ideo pressio fluidi in fundum sphaericum $D H M$, vel in basim cylindri $D E$, est ut fundum illud $D H M$, vel basis $D E$, et altitudo fluidi $A D$ conjunctim. Si verò conferantur liquores in se homogenei, sed diversæ inter se densitatis, pressiones erunt in ratione compositâ basium, altitudinum et densitatum, modo gravitas acceleratrix constans, sit in utroque liquore æqualis; nam si inæqualis esset, pressiones forent in ratione compositâ basium, altitudinum, densitatum et virium gravitatis.

(e) * *Sive superficies pressa sit horizonti, &c.* * Sumatur quævis particula inter duos orbes concentricos B F K.

CGL, illa particula per Casum 5. Prop. XIX. undique æqualiter premitur, ergo per motus Leg. 3. undique æqualiter premit, substituitur itaque loco particule cujusvis hanc contingens superficies quævis, sive horizontalis, sive perpendicularis, sive obliqua, æqualis erit in eam pressionis quantitas: ergo in æqualibus a centro distantis, &c.

(f) * *Sive fluidum a superficie pressâ, &c.* Si fluidum vase utlibet irregulari E F G H d g f e contineatur, vasis fundum H d sustinebit pondus cylindri, cujus basis æqualis est superficiei fundi H d, et altitudo D A eadem quæ fluidi in vase contenti. Iisdem enim positis, quæ in do-



vitatis singularum particularum ducta (per Definit. VIII. Lib. I.). Quantitas materiæ cylindro B A G F contenta est ut cylindrus B A G F et densitas conjunctim (2. Lib. I.), id est, ut basis cylindri D E et rectangulum A B \times A K. Quare pressio fluidi cylindro B A G F contenti est ut basis D E et solidum A B \times A K \times A X, seu ut basis D E et rectangulum A B \times A R conjunctim. Dividatur tota fluidi altitudo D A in partes innumeras ut A B, et erit pressio fluidi totius in basin cylindri D E vel in fundum sphaericum D H M, ut basis D E vel fundum D H M et area D A R P conjunctim. Q. e. d.

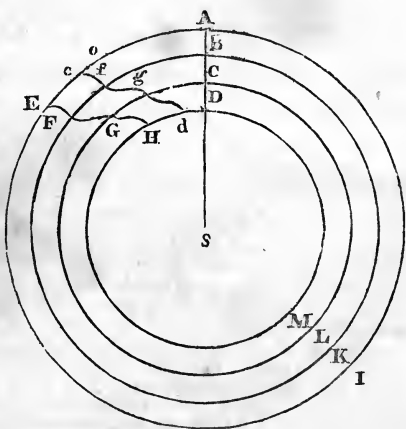
gulares, amplas vel angustissimas. Hisce circumstantiis pressionem nil mutari colligitur, applicando demonstrationem Theorematis hujus ad casus singulos fluidorum.

Corol. 3. Eâdem demonstratione colligitur etiam (per Prop. XIX.) quod fluidi gravis partes nullum, ex pressione ponderis incumbentis, acquirunt motum inter se; si modò excludatur motus qui ex condensatione oriatur.

Corol. 4. Et propterea si aliud ejusdem gravitatis specificæ corpus, quod sit condensationis expers, submergatur in hoc fluido, id ex pressione ponderis incumbentis nullum acquirat motum: non descendet, non ascendet, non cogetur figuram suam mutare. Si sphæricum est, manebit sphæricum, non obstante pressione; si quadratum est, manebit quadratum: idque sive molle sit, sive fluidissimum; sive fluido liberè innatet, sive fundo incumbat. Habet enim fluidi pars quælibet interna rationem corporis submersi, et par est ratio omnium ejusdem magnitudinis, figuræ et gravitatis specificæ submersorum corporum. Si corpus submersum servato pondere liquesceret et indueret formam fluidi; hoc, si prius ascenderet, vel descenderet, vel ex pressione figuram novam indueret, etiam nunc ascenderet, vel descenderet, vel figuram novam induere cogeretur: id adeò quia gravitas ejus cæteræque motuum causæ permanent. Atqui (per Cas. 5. Prop. XIX.) jam quiesceret et figuram retineret. Ergo ut prius.

monstratione Propositionis hujus, premitur superficies suprema E e vi simplici gravitatis propriæ, quâ et superficies secunda F f pro mensura sua æqualiter premitur. Premitur præterea superficies secunda F f vi propriâ gravitatis, quæ addenda est vi priori. Hâc pressione, pro mensurâ suâ, et insuper vi propriæ gravitatis, urgetur superficies tertia G g; et sic deinceps. Quare patet, ut supra, pressionem quam superficies infima H d subit, æqualem esse ponderi cylindri cujus est altitudo D A et basis fundo H d æqualis.

Manente igitur tum basi H d, tum fluidi altitudine perpendiculari D A, manet fluidi in basim pressio, utcumque mutetur vasis fluidum continentis figura. Atque hinc in vasis communicantibus æquilibrium est, ubi perpendiculares fluidi altitudines supra fundum commune in utroque vase æquantur, dummodo in paribus a centro virium gravitatis S distantis tam fluidi densitas quàm vis gravitatis servetur eadem. Nam si, manente vi gravitatis acceleratrice, conferantur fluida in se homogenea, sed diversæ inter se densitatis, erit in vasis communicantibus æquilibrium, ubi fluidorum in utroque vase altitudines



perpendiculares erunt in ratione densitatum reciproca, quia in eo casu fluidorum in basim communem pressionem æquales sunt (173).

Corol. 5. Proinde corpus quod specificè gravius est quàm fluidum sibi contiguum, subsidebit, et quod specificè levius est ascendet, motumque et figuræ mutationem consequetur, quantum excessus ille vel defectus gravitatis efficere possit. Namque excessus ille vel defectus rationem habet impulsus, quo corpus, aliàs in æquilibrio cum fluidi partibus constitutum, urgetur; et comparari potest cum excessu vel defectu ponderis in lance alterutrâ libræ.

Corol. 6. Corporum igitur in fluidis constitutorum duplex est gravitas, altera vera et absoluta, altera apparens, vulgaris et comparativa. Gravitata absoluta est vis tota quâ corpus deorsum tendit: relativa et vulgaris est excessus gravitatis quo corpus magis tendit deorsum quam fluidum ambiens. Prioris generis gravitate partes fluidorum et corporum omnium gravitant in locis suis: ideóque conjunctis ponderibus componunt pondus totius. Nam totum omne grave est, ut in vasis liquorum plenis experiri licet; et pondus totius æquale est ponderibus omnium partium, ideóque ex iisdem componitur. Alterius generis gravitate corpora non gravitant in locis suis, id est, inter se collata non prægravant, sed mutuos ad descendendum conatus impediencia permanent in locis suis, perinde ac si gravia non essent. Quæ in aëre sunt et non prægravant, vulgus gravia non judicat. Quæ prægravant vulgus gravia judicat, quâtenus aëris pondere non sustinentur. Pondera vulgi nihil aliud sunt quàm excessus verorum ponderum supra pondus aëris. Unde et vulgò dicuntur levia, quæ sunt minus gravia, aërique prægravanti cedendo superiora petunt. Comparativè levia sunt, non verè, quia descendunt in vacuo. Sic et in aquâ corpora, quæ ob majorem vel minorem gravitatem descendunt vel ascendunt, sunt comparativè et apparenter gravia vel levia, et eorum gravitas vel levitas comparativa et apparens est excessus vel defectus quo vera eorum gravitas vel superat gravitatem aquæ, vel ab eâ superatur. Quæ verò nec prægravando descendunt, nec prægravanti cedendo ascendunt, etiamsi veris suis ponderibus adaugeant pondus totius, comparativè tamen et in sensu vulgi non gravitant in aquâ. Nam similis est horum casuum demonstratio.

Corol. 7. Quæ de gravitate demonstrantur, obtinent in aliis quibuscunque viribus centripetis.

Corol. 8. Proinde si medium, in quo corpus aliquod movetur, urgeatur vel a gravitate propriâ, vel ab aliâ quâcunque vi centripetâ, et corpus ab eâdem vi urgeatur fortius; differentia virium est vis illa motrix, quam in præcedentibus Propositionibus ut vim centripetam consideravimus.

Sin corpus a vi illâ urgeatur levius, differentia virium pro vi centrifugâ haberi debet.

Corol. 9. Cùm autem fluida premendo corpora inclusa non mutant eorum figuras externas, patet insuper (per Corollarium Prop. XIX.) quod non mutabunt situm partium internarum inter se: proindeque, si animalia immergantur, et sensatio omnis a motu partium oriatur; nec lædent corpora immersa, nec sensationem ullam excitabunt, nisi quâtenus hæc corpora a compressione condensari possunt. Et par est ratio cujus-cunque corporum systematis fluido comprimente circumdati. Systematis partes omnes iisdem agitabuntur motibus, ac si in vacuo constituerentur, ac solam retinerent gravitatem suam comparativam, nisi quâtenus fluidum vel motibus earum nonnihil resistat, vel ad easdem compressione conglutinandas requiratur.

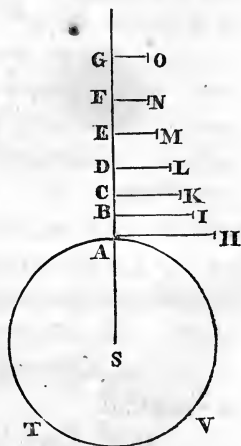
PROPOSITIO XXI. THEOREMA XVI.

Sit fluidi cujusdam densitas compressioni proportionalis, et partes ejus a vi centripetâ distantis suis a centro reciproçè proportionali deorsum trahantur: dico quod, si distantie illæ sumantur continuè proportionales, densitates fluidi in iisdem distantis erunt etiam continuè proportionales.

Designet A T V fundum sphaericum cui fluidum incumbit, S centrum, S A, S B, S C, S D, S E, S F, &c. distantias continuè proportionales. Erigantur perpendiculara A H, B I, C K, D L, E M, F N, &c. quæ sint ut densitates medii in locis A, B, C, D, E, F; (^g) et specificæ gravitates in iisdem locis erunt ut $\frac{A H}{A S}, \frac{B I}{B S}, \frac{C K}{C S},$ &c.

(^h) vel, quod perinde est, ut $\frac{A H}{A B}, \frac{B I}{B C}, \frac{C K}{C D},$

&c. Finge primùm has gravitates uniformiter continuari ab A ad B, a B ad C, a C ad D, &c. factis per gradus decrementis in punctis B, C, D,



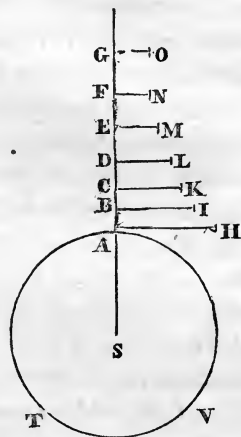
(^g) 174. Et specificæ gravitates, &c. Fluidi enim cujus singulæ particulæ vi gravitatis urgentur gravitas specifica est ut densitas et vis gravitatis acceleratrix conjunctim. Est enim gravitas specifica ut pondus directè et volumen inversè (170); sed pondus (per Defin. VIII. Lib. I.) est ut quantitas materiæ et vis gravita-

tis acceleratrix conjunctim; quantitas verò materiæ (2. Lib. I.) est ut densitas et volumen conjunctim. Quare, conjunctis his rationibus, gravitas specifica est ut densitas et vis gravitatis acceleratrix conjunctim. Q. e. d.

(^h) * Vel quod perinde est, ut, &c. Cùm enim (per Hyp.) distantie S A, S B, S C, S D

&c. ⁽ⁱ⁾ Et hæ gravitates ductæ in altitudines A B, B C, C D, &c. con-
 ficient pressiones A H, B I, C K, &c. quibus fundum A T V (juxta
 Theorema XV.) urgetur. Sustinet ergo particula A pressiones omnes
 A H, B I, C K, D L, ^(k) pergendo in infinitum; et particula B pres-
 siones omnes præter primam A H; et particula
 C omnes præter duas primas A H, B I; et sic
 deinceps: ideóque particulæ primæ A densitas
 A H, est ad particulæ secundæ B densitatem
 B I ut summa omnium A H + B I + C K +
 D L, in infinitum, ad summam omnium B I +
 C K + D L, &c. Et B I densitas secundæ B
 est ad C K densitatem tertię C, ut summa om-
 nium B I + C K + D L, &c. ad summam
 omnium C K + D L, &c. Sunt igitur summæ
 illæ differentiis suis A H, B I, C K, &c. pro-
 portionales, atque ideò continuè proportionales
 (per hujus Lem. I.) proindeque differentiæ A H,
 B I, C K, &c. summis proportionales, sunt etiam
 continuè proportionales. Quare cùm densitates
 in locis A, B, C, &c. sint ut A H, B I, C K, &c. erunt etiam hæ conti-
 nuè proportionales. Pergatur per saltum, et ex æquo in distantiiis S A,
 S C, S E continuè proportionalibus, erunt densitates A H, C K, E M
 continuè proportionales. Et eodem argumento, in distantiiis quibusvis
 continuè proportionalibus S A, S D, S G, densitates A H, D L, G O
 erunt continuè proportionales. Coëant jam puncta A, B, C, D, E, &c.
 eo ut progressio gravitatum specificarum a fundo A ad summitatem fluidi
 continua reddatur, et in distantiiis quibusvis continuè proportionalibus
 S A, S D, S G, densitates A H, D L, G O, semper existentes continuè
 proportionales, manebunt etiamnum continuè proportionales. Q. e. d.

Corol. Hinc si detur densitas fluidi in duobus locis, putà A et E, col-



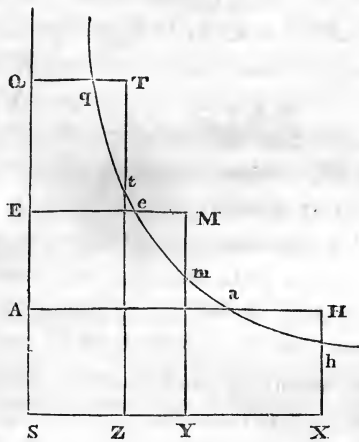
&c. sint continuè proportionales, earum diffe-
 rentiæ A B, B C, C D, &c. ipsis proportionales
 erunt.

⁽ⁱ⁾ * Et hæ gravitates ductæ, &c. Nam si
 pondus quod fundum sphericum A T V susti-
 net, exponatur per cylindrum cujus basis æqua-
 lis sit superficiæ A T V et altitudo eadem: quæ
 fluidi incumbens, volumen fluidi cylindrici pro
 altitudine A B erit A T V \times A B, ideóque ob
 datam superficiem A T V, erit volumen illud ut
 A B, multiplicetur illud per gravitatem speci-
 ficam et factum erit ut pondus seu pressio; quare

cùm (ex demonstr.) gravitas specifica sit ut $\frac{A H}{A B}$,
 pressio fluidi cylindrici, cujus est altitudo A B,
 erit ut A H, et ita de cæteris.

^(k) 175. * Pergendo in infinitum. Quoniam
 enim (per Hyp.) densitas compressioni propor-
 tionalis est, ubi compressio nulla evadit, eva-
 nescit quoque densitas, seu, fluidum fit infinitè
 rarum, ac proinde in infinitum expanditur; cùm
 ratio voluminis ad materiæ quantitatem infinita
 evadat (2. Lib. I.).

ligi potest ejus densitas in alio quovis loco Q . Centro S , asymptotis rectangulis SQ , SX describatur hyperbola secans perpendiculara AH , EM , QT in a , e , q , ut et perpendiculara HX , MY , TZ , ad asymptoton SX demissa, in h , m et t . Fiat area $YmtZ$ ad aream datam $YmhX$ ut area data $EeqQ$ ad aream datam $EeaA$; et linea Zt producta abscindet lineam QT densitati proportionalem. Namque si lineæ SA , SE , SQ sunt continuè proportionales, ⁽¹⁾ erunt areæ $EeqQ$, $EeaA$ æquales, et inde areæ his proportionales $YmtZ$, $XhmY$ etiam æquales, et lineæ SX , SY , SZ , id est, AH , EM , QT ^(m) continuè proportionales, ut oportet. Et si lineæ SA , SE , SQ obtinent alium quemvis ordinem in serie continuè proportionalium, lineæ AH , EM , QT , ab proportionales areas hyperbolicas, ⁽ⁿ⁾ obtinebunt eundem ordinem in aliâ serie quantitatum continuè proportionalium.



⁽¹⁾ * Erunt areæ $EeqQ$, $EeaA$ æquales, per not. 379. Lib. I.

^(m) * Continue proportionales, (379. Lib. I.)

⁽ⁿ⁾ * Obtinebunt eundem ordinem, &c.

* Etenim areæ hyperbolicæ $EeaA$, $QqaA$ sunt logarithmi linearum SE , SQ , et pariter areæ $YmtZ$, $XhmY$ sunt logarithmi linearum SY , SX , (379. 389. Lib. I.) sed cum areæ $YmtZ$, $XhmY$ sint per constructionem

proportionales areis $EeaA$, $QqaA$, illæ areæ $YmtZ$, $XhmY$ per doctrinam logarithmorum (n. 38.) poterunt esse logarithmi linearum SE , SQ ; cum ergo eadem quantitates possint esse logarithmi tam quantitatum SE , SQ , quam quantitatum SY , SX , oportet ut istæ quantitates SE , SY et SQ , SX correspondentia loca occupent in progressionibus geometricis ad quas pertinent.

PROPOSITIO XXII. THEOREMA XVII.

Sit fluidi cujusdam densitas compressioni proportionalis, et partes ejus a gravitate quadratis distantiarum suarum a centro reciproce proportionali deorsum trahantur: dico (°) quòd, si distantiae sumantur in progressionem musicà, densitates fluidi in his distantiiis erunt in progressionem geometricà.

Designet S centrum, et S A, S B, S C, S D, S E distantias in progressionem geometricà. Erigantur perpendiculara A H, B I, C K, &c.

(°) * Quòd, si distantiae sumantur in progressionem musicà, aut, quod idem est, si tales sumantur distantiae ut earum reciprocae sint in progressionem arithmeticà.

* Scilicet tres quantitates dicuntur esse in continuà proportionem musicà sive harmonicà, si prima sit ad tertiam ut differentia primæ et secundæ ad differentiam secundæ et tertiæ. Et si sit series plurium quantitatuum talium ut terminus quivis sit ad subsequentem, ut differentia prioris a termino intermedio, ad differentiam hujus intermedii a posteriore termino, ea series dicitur *progressio musica*.

Corol. 1. *In progressionem musicà factum duorum priorum terminorum est ad factum duorum quorumvis immediatè sibi succedentium ut differentia inter duos primos terminos ad differentiam inter hos ultimos.* Nam sunt termini progressionis musicæ A, B, C, D, E, F, &c. et differentiæ inter singulos M, N, P, Q, R, &c. erit per definitionem hujus progressionis

$$A : C = M : N$$

$$B : D = N : P$$

$$C : E = P : Q$$

D : F = Q : R, unde ex compositione rationum patet quod est

$$A \times B : E \times F = M : R.$$

Corol. 2. *Differentia inter duos primos terminos est ad differentiam inter duos quosvis alios, ut secundus terminus, toties multatus differentiâ suâ a primo quot sunt termini inter primum et ultimum, ad eum ultimum.*

Nam (iisdem litteris adhibitis quæ in superiore Corollario) cum ex naturâ progr. sit A : C = M : N, sitque A = B — M; est B — M : C = M : N, ergo in hoc casu, differentia M inter duos primos terminos A et B est ad differentiam N inter B et C ut secundus terminus B semel multatus differentiâ suâ a primo, cum sit unicus terminus inter primum A et ultimum C, ad eum ultimum C.

Cum ergo sit B — M : C = M : N, vicissim B — M : M = C : N, et dividendo B — 2 M : M = C — N : N; cùmque sit C — N = B, est B — 2 M : M = B : N, sed, per defin. progress. est B : N = D : P ergo B — 2 M :

M = D : P et vicissim B — 2 M : D = M : P, sunt verò duo termini inter A et D, unde rursus in hoc casu constat Corollarii veritas.

Item cum sit B — 2 M : D = M : P et vicissim B — 2 M : M = D : P, erit dividendo B — 3 M : M = D — P : P, cùmque sit D — P = C erit B — 3 M : M = C : P cùmque per defin. progr. sit C : P = E : Q erit B — 3 M : M = E : Q et vicissim B — 3 M : E = M : Q, sunt verò inter A et E tres termini: cùmque eadem recurrat semper demonstratio si numerus terminorum progressionis inter primum et ultimum sit n; si secundus terminus dicatur B, differentia a primo M, ultimus terminus sit F, differentia a præcedente R erit, M : R = B — n M : F. Q. e. d.

Corol. 3. *In progressionem musicà secundus terminus toties multatus suâ differentiâ a primo quot sunt termini inter eum et ultimum est ad ultimum ut factum duorum primorum terminorum progressionis ad factum duorum postremorum.*

Liquet utique ex collatione auctorum præcedentium Corollariorum; unde est semper, B — n M : F = A × B : E × F.

Theor. I. *Quilibet terminus progressionis musicæ est æqualis facto duorum primorum terminorum diviso per secundum terminum toties multatum differentiâ suâ a primo quot sunt termini a primo ad eum ultimum terminum.*

Primus terminus est $\frac{A \times B}{B}$, secundus termi-

nus $\frac{A \times B}{A}$ sed A = B — M ergo secundus terminus est $\frac{A \times B}{B - M}$.

Pro reliquis terminis habetur semper per Corol. 3. B — n M : F = A × B : E × F divisio ergo consequentibus per F, erit B — n M : 1 = A × B : E unde est E = $\frac{A \times B}{B - n M}$ sed cum n designaret numerum terminorum inter A et F hic exprimit numerum terminorum a primo ad E hoc ultimo annumerato, unde patet Theor. veritas.

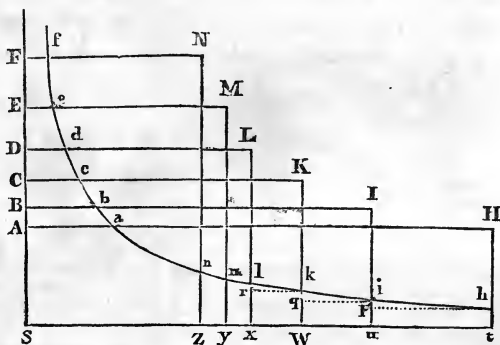
Theor. II. *Termini omnes progressionis mu-*

quæ sint ut fluidi densitates in locis A, B, C, D, E, &c. et ipsius (P) gravitates specificæ in iisdem locis erunt $\frac{A H}{S A q}, \frac{B I}{S B q}, \frac{C K}{S C q},$ &c. Finge

has gravitates uniformiter continuari, primam ab A ad B, secundam a B ad C, tertiam a C ad D,

&c. Et hæ ductæ in altitudines A B, B C, C D, D E, &c. vel, quod perinde est, in distantias S A, S B, S C, &c. altitudinibus illis proportionales, (q) conficiant exponentes pressionum $\frac{A H}{S A},$

$\frac{B I}{S B}, \frac{C K}{S C},$ &c. Quare



cum densitates sint ut harum pressionum summæ, differentiæ densitatum A H — B I, B I — C K, &c. erunt ut summarum differentiæ $\frac{A H}{S A},$

$\frac{B I}{S B}, \frac{C K}{S C},$ &c. Centro S, asymptotis S A, S x describatur hyperbola

quævis, quæ secet perpendiculara A H, B I, C K, &c. in a, b, c, &c. ut et perpendiculara ad asymptoton S x demissa H t, I u, K w in h, i, k, et densitatum differentiæ t u, u w, &c. erunt ut $\frac{A H}{S A}, \frac{B I}{S B},$ &c. Et rectangula

t u × t h, u w × u i, &c. seu t p, u q, &c. ut $\frac{A H \times t h}{S A}, \frac{B I \times u i}{S B},$ &c.

id est, ut A a, B b, &c. Est enim, (r) ex naturâ hyperbolæ, S A ad A H vel S t, ut t h ad A a, ideoque $\frac{A H \times t h}{S A}$ æquale A a. Et simili

sicæ sunt inter se sicut quantitates quarum reciproce constituunt progressionem arithmeticam.

Nam per Theor. prius termini A. B. C. D.

E, &c. prog. musicæ sunt $\frac{A \times B}{B}, \frac{A \times B}{B - M}$

$\frac{A \times B}{B - 2 M}, \frac{A \times B}{B - 3 M},$ &c. $\frac{A \times B}{B - n M}.$

Divisis itaque omnibus per A × B sunt ut

$\frac{1}{1}, \frac{1}{1}, \frac{1}{1}, \frac{1}{1}, \frac{1}{B}$

$\frac{B'}{B - M}, \frac{B - 2 M'}{B - 3 M}, \frac{B - n M'}{B - n M},$

Sed hæ sunt reciproce quantitatum B, B — M,

B — 2 M, B — 3 M, B — n M quæ sunt in

progressione arithmetica; ergo, &c.

Scholium. Progressio musica potest esse decrescens et omnia ut prius procedent, mutatis signis negativis in positiva.

(P) * Gravitates specificæ in iisdem locis erunt, &c. (174.)

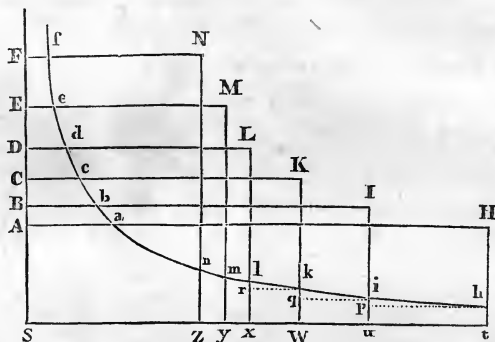
(q) * Coefficient exponentes pressionum, seu quantitates pressionibus proportionales, &c. Quod patet ut in demonstratione Prop. XXI

(r) * Ex natura hyperbolæ, per Theor. IV. de Hyperbola.

argumento est $\frac{B I \times u i}{S B}$ æquale $B b$, &c. ^(s) Sunt autem $A a$, $B b$, $C c$,

&c. continuè proportionales, et propterea differentiis suis $A a - B b$, $B b - C c$, &c. proportionales; ideòque differentiis hisce proportionalia sunt rectangula $t p$, $u q$, &c. ut et summis differentiarum $A a - C c$ vel $A a - D d$ summæ rec-

tangulorum $t p + u q$ vel $t p + u q + w r$. Sinto ejusmodi termini quàm plurimi, et summa omnium differentiarum, puta $A a - F f$, erit summæ omnium rectangulorum, puta $z t h n$, proportionalis. Augeatur numerus terminorum et minuantur distantiae punctorum A , B ,



C , &c. in infinitum, ^(t) et rectangula illa evadent æqualia areae hyperbolicae $z t h n$, ideòque huic areae proportionalis est differentia $A a - F f$. ^(u) Sumantur jam distantiae quælibet, puta $S A$, $S D$, $S F$, in progressionem musicâ, et differentia $A a - D d$, $D d - F f$ erunt æquales; et propterea differentiis hisce proportionales areae $t h l x$, $x l n z$ æquales erunt inter se, et densitates $S t$, $S x$, $S z$, id est, $A H$, $D L$, $F N$, ^(x) continuè proportionales. Q. e. d.

Corol. Hinc si dentur fluidi densitates duæ quævis, puta $A H$ et $B I$, dabitur area $t h i u$, harum differentia $t u$ respondens; et inde invenietur densitas $F N$, in altitudine quâcunque $S F$, sumendo aream $t h n z$ ad aream illam datam $t h i u$ ut est differentia $A a - F f$ ^(y) ad differentiam $A a - B b$.

^(s) Sunt autem $A a$, $B b$, $C c$, &c. continuè proportionales. Nam (per Hyp.) $S A$, $S B$, $S C$ sunt continuè proportionales, et (per Theor. IV. de Hyp.) $A a$, $B b$, $C c$ sunt reciproce ut $S A$, $S B$, $S C$, ideòque etiam continuè proportionales.

^(t) * Et rectangula evadent æqualia areae hyperbolicae $z t h n$, per Lemma III. Lib. I.

^(u) * Sumantur jam distantiae quælibet, puta $S A$, $S D$, $S F$ in progressionem musicâ, et earum reciprocae $A a$, $D d$, $F f$ erunt in progressionem arithmetica, ideòque differentia $A a - D d$, $D d - F f$ æquales.

^(x) * Continuè proportionales. (379. Lib. I.)

^(y) 176. * Ad differentiam $A a - B b$. Quoniam verò area $t h i u$ est ad aream $t h n z$ ut logarithmus lineæ $S t$ vel $A H$ ad logarithmum lineæ $S z$ seu $F N$ (379 et 380 Lib. I.), densitas $F N$ per tabulas logarithmorum inveniri poterit. Et vice versâ, datâ densitate $F N$ invenietur altitudo $S F$: nam per Prop. superiorem dabitur $A a - F f$, et inde dabitur $F f$, unde invenietur $F S = \frac{S A \times A a}{F f}$ (per Theor.

IV. de Hyp.). Quia verò fluidi elasticitas, cæteris paribus, vi comprimenti, ideòque densitati (per Hyp.) proportionalis est, patet per hoc Corollarium ex datis altitudinibus inveniri posse elasticitates, et vice versâ.

Scholium.

(²) Simili argumentatione probari potest, quòd si gravitas particularum fluidi diminuat in triplicatâ ratione distantiarum a centro, et quadrato-

(²) 177. * *Simili argumentatione probari potest, &c.* Sit vis centripeta particularum fluidi reciprocè ut distantia dignitas, cujus index est n ; designet S centrum, et SA, SB, SC, SD, SE distantias in progressionem geometricâ. Erigantur perpendiculara AH, BI, CK , &c. quæ sint ut fluidi densitates in locis A, B, C, D, E , &c. Et ipsius gravitates specificæ in iisdem locis erunt $\frac{AH}{SA^n}, \frac{BI}{SB^n}, \frac{CK}{SC^n}$, &c.

Finge has gravitates uniformiter continuari primam ab A ad B , secundam a B ad C , tertiam a C ad D , &c. Et hæ ductæ in altitudines AH, BI, CK, CD, DE , &c. vel quod perinde est, in distantias SA, SB, SC , &c. altitudinibus illis proportionales, facient exponentes pressionum $\frac{AH}{SA^{n-1}}, \frac{BI}{SB^{n-1}}, \frac{CK}{SC^{n-1}}$, &c.

Quare cum densitates sint ut harum pressionum summæ, differentiæ densitatum $AH - BI, BI - CK$, &c. erunt ut summarum differentiæ $\frac{AH}{SA^{n-1}}, \frac{BI}{SB^{n-1}}, \frac{CK}{SC^{n-1}}$, &c. fiat eadem constructio, quæ supra in Prop. XXII., et densitatum differentiæ $t v, u w$, &c. erunt ut $\frac{AH}{SA^{n-1}}, \frac{BI}{SB^{n-1}}$, &c. et rectangula $t v \times$

$th, u w \times ui$, &c., seu $t p, u q$, &c. ut $\frac{AH \times th}{SA^{n-1}}, \frac{BI \times ui}{SB^{n-1}}$, &c. id est, ut $A a^{n-1}, B b^{n-1}$, &c. Est enim (per Theor. IV. de Hyp.) $AH \times th$ æquale $SA \times Aa$, et Aa reciprocè ut SA , seu directè ut $\frac{1}{SA}$, ideòque $\frac{AH \times th}{SA^{n-1}}$

ut $SA \times Aa \times Aa^{n-1}$, sive ut Aa^n , cum sit $SA \times Aa = 1$, et simili argumento est $\frac{BI \times ui}{SB^{n-1}}$ ut Bb^n , &c. sunt autem Aa, Bb, Cc , &c. ideòque $Aa^{n-1}, Bb^{n-1}, Cc^{n-1}$, &c. continuè proportionales, et propterea differentiis suis $Aa^{n-1} - Bb^{n-1}, Bb^{n-1} - Cc^{n-1}$, &c. proportionales, ideòque differentiis hisce proportionalia sunt rectangula $t p, u q$, &c. ut et summis differentiarum $Aa^{n-1} - Cc^{n-1}$, vel $Aa^{n-1} - Dd^{n-1}$ summæ rectangulorum $t p + u q$, vel $t p + u q + w r$. Sunt ejusmodi termini quàm plurimi, et summa omnium differentiarum; puta $Aa^{n-1} - Ff^{n-1}$, erit summæ omnium rectangulorum, puta $z t h n$, proportionalis. Augeatur numerus terminorum et minuatur distantia punctorum A, B, C , &c. in infinitum, et rectangula illa evadent æqualia aræ hy-

perbolice $z t h n$, ideòque huic aræ proportionalis est differentia $Aa^{n-1} - Ff^{n-1}$.

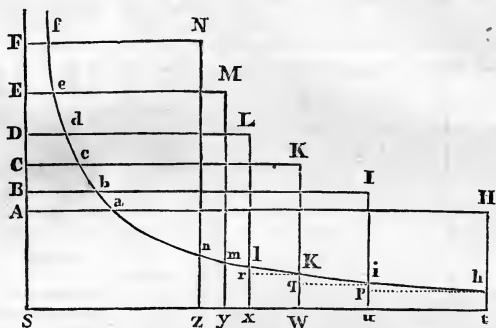
Sumantur jam distantiarum quarumlibet, puta SA, SD, SF dignitates $SA^{n-1}, SD^{n-1}, SF^{n-1}$ in progressionem musicâ, ideòque earum reciproca $\frac{1}{SA^{n-1}}, \frac{1}{SD^{n-1}}, \frac{1}{SF^{n-1}}$, seu $Aa^{n-1}, Dd^{n-1}, Ff^{n-1}$ in progressionem arithmeticâ, et differentiæ $Aa^{n-1} - Dd^{n-1}, Dd^{n-1} - Ff^{n-1}$ erunt æquales; et propterea differentiis hisce proportionales aræ $t h l x, x l n z$ æquales erunt inter se, et densitates $S t, S x, S z$, id est, AH, DL, FN continuè proportionales. Quare si gravitas particularum fluidi diminuat in ratione quâcumque multiplicatâ distantiarum, cujus exponentis sit n , et dignitatum $SA^{n-1}, SB^{n-1}, SC^{n-1}$, &c. reciproca (nempe $\frac{SA^n}{SA^{n-1}}$,

$\frac{SA^n}{SB^{n-1}}, \frac{SA^n}{SC^{n-1}}$, &c. in quibus SA data est) sumantur in progressionem arithmeticâ; densitates AH, BI, CK , &c. erunt in progressionem geometricâ.

Si itaque loco n scribantur numeri $3, 4, 5, 6$, &c. in infinitum; et rursus scribantur $0, -1, -2, -3$, &c. in infinitum, patet veritas scholii in hypothesi densitatis vi comprimenti proportionalis. Quando autem $n = 0$, seu quando gravitas particularum fluidi in omnibus distantiiis eadem est, est $\frac{SA^n}{SA^{n-1}} = SA, \frac{SA^n}{SB^{n-1}} =$

SB , ideòque si distantie sumantur in progressionem arithmeticâ, densitates erunt in progressionem geometricâ, ideòque distantie sunt ut densitatum logarithmi, quia crescentibus distantiiis in progressionem arithmeticâ, decrescunt densitates in progressionem geometricâ. Quia verò per experientiam constat, quod densitas aëris, cæteris paribus ac potissimum manente eodem caloris gradu, sit ut vis comprimens vel accurate vel saltem quàm proximè in aëre quem experimentis possumus subjicere, vis autem aërem inferiorem comprimens, cæteris etiam paribus, æqualis sit ponderi aëris totius incumbentis, ideòque proportionalis altitudini mercurii in barometro, et præterea particularum aëris gravitas, in minoribus saltem a telluris superficie distantiiis, constans censi possit, patet, quod, cæteris paribus, aëris densitatem, ad hujusmodi distantias minores, metiri possumus per logarithmos. Sed de his plura videre est in Elementis Aërometriæ clar. Wolffii, in Libro II. Phoronomiæ, et in sectione 10. Hydrodynamicæ claris. Danielis Bernoulli.

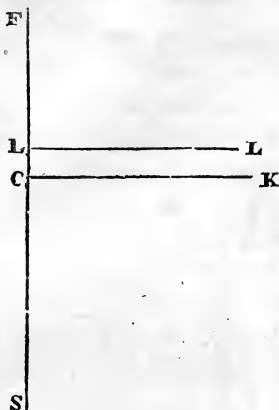
rum distantiarum $S A$, $S B$, $S C$, &c. reciproca (nempe $\frac{S A \text{ cub.}}{S A q}$, $\frac{S A \text{ cub.}}{S B q}$, $\frac{S A \text{ cub.}}{S C q}$) sumantur in progressionem arithmeticâ; densitates $A H$, $B I$, $C K$, &c. erunt in progressionem geometricâ. Et si gravitas diminuatur in quadruplicatâ ratione distantiarum, et cuborum distantiarum reciproca (puta $\frac{S A q q}{S A \text{ cub.}}$, $\frac{S A q q}{S B \text{ cub.}}$, $\frac{S A q q}{S C \text{ cub.}}$, &c.) sumantur in progressionem arithmeticâ; densitates $A H$, $B I$, $C K$, &c. erunt in progressionem geometricâ. Et sic in infinitum.



Rursus si gravitas particularum fluidi in omnibus distantiiis eadem sit, et distantiae sint in progressionem arithmeticâ densitates erunt in progressionem geometricâ, uti vir claris. Edmundus Halleus invenit. Si gravitas sit ut distantia, et quadrata distantiarum sint in progressionem arithmeticâ, densitates erunt in progressionem geometricâ. Et sic in infinitum. Hæc ita se habent ubi fluidi compressione condensati densitas est ut vis compressionis, vel, quod perinde est, spatium a fluido occupatum reciprocè ut hæc vis. Fingi possunt aliæ condensationis leges, ut quòd cubus vis comprimantis sit ut quadrato-quadratum densitatis, seu triplicata ratio vis eadem cum quadruplicatâ ratione densitatis. Quo in casu, si gravitas est reciprocè ut quadratum distantiae a centro, densitas erit reciprocè ut cubus distantiae. Fingatur quòd cubus vis comprimantis sit ut quadrato-cubus densitatis, et si gravitas est reciprocè ut quadratum distantiae, densitas erit reciprocè in sesquuplicatâ ratione distantiae. Fingatur quòd vis comprimens sit in duplicatâ ratione densitatis, et gravitas reciprocè in ratione duplicatâ distantiae, et densitas erit reciprocè ut distantia. (*) Casus omnes percurrere longum esset. Cæterum per experimenta constat quòd densitas aëris sit ut vis comprimens vel accuratè, vel saltem quàm proximè: et propterea densitas aëris in atmosphærâ Terræ est ut pondus aëris totius incumbentis, id est, ut altitudo mercurii in barometro.

(*) 178. * Casus omnes percurrere longum esset; satius erit generalem formulam tradere, ex quâ singuli casus pro lubitu eruantur. Iisdem igitur, quæ supra, positæ, sit distantia varia-

bilis $SC = x$, altitudo $CD = d x$, densitas $CK = y$, vis tota comprimens in loco $C = v$, vis gravitatis ibidem $= g$; et erit gravitas specifica in eodem loco ut $g y$ (174), et hæc ducta



in altitudinem evanescentem CD seu $d x$ conficiet momentum pressionis $g y d x = - d v$. Sumitur autem fluxio $d v$ negativè, quod crescente distantia x , pondus incumbens v decrescat.

Sit gravitas g ut $\frac{1}{x^m}$, densitas y ut vis comprimentis dignitas v^n , ideòque y ut v , et sumptis fluxionibus $\frac{1}{n} y^{\frac{1-n}{n}} d y$ ut $d v$. Loco g et $d v$ substituantur hi valores in æquatione $g y d x = - d v$, et fiet $\frac{y d x}{x^m} = - \frac{1}{n} y^{\frac{1-n}{n}} d y$ seu $-\frac{d x}{x^m} = \frac{1}{n} y^{\frac{1-2n}{n}} d y$. His verò æquationibus non æqualitates, sed proportionales tantum exponimus, et ideò coefficientes datas negligimus.

Si in ultimâ æquatione ponatur $n = 1$, id est, densitas vi comprimenti proportionalis, erit $\frac{d y}{y} = - \frac{d x}{x^m}$. Sumantur quantitates $\frac{1}{x^{m-1}}$ in progressionem arithmeticâ; et earum fluxiones, seu differentiae nascentes $-\frac{(m-1) d x}{x^m}$, ideòque et $-\frac{d x}{x^m}$ constantes erunt, et propterea quantitates $\frac{d y}{y}$ etiam datæ; ac proinde densitates y suis differentiis $d y$ proportionales, erunt continuè proportionales, (per Lem. II. Lib. II.). Si in eadem hypothesi ponatur $m = 1$, fit $\frac{d y}{y} = - \frac{d x}{x}$; unde si capiantur quantitates $\frac{d x}{x}$

constantes, seu distantiae x in progressionem geometricâ, erunt etiam quantitates $\frac{d y}{y}$ constantes, et ideò densitates y in progressionem geometricâ. Prorsus ut in Prop. XXI., XXII. et initio scholii hujus demonstratum est. Sumptis fluentibus, æquatio $\frac{1}{n} y^{\frac{1-2n}{n}} d y = - \frac{d x}{x^m}$ hanc

$$\text{abit } \frac{1}{1-n} y^{\frac{1-n}{n}} = - \frac{1}{m-1} x^{1-m} + Q.$$

const. in quâ non potest esse $m = 1$, nec $n = 1$, neque $n = 0$, ut patet. Ut autem determinetur valor constantis Q , primum definienda est altitudo SF , ubi densitas y evanescit. Nam si altitudo illa finita est et dicatur $= a$, positâ $y = 0$, habebitur $Q = \frac{-1}{m-1} a^{1-m}$, et hinc $\frac{1}{1-n} x^{\frac{1-n}{n}} = - \frac{x^{1-m} - a^{1-m}}{m-1} = \frac{a^{1-m} - x^{1-m}}{m-1}$,

in qua æquatione debet esse $\frac{1-n}{n}$ numerus positivus, seu n numerus positivus unitate minor, ut crescentibus distantis x , decrescant densitates y , et contra. Si altitudo SF ad quam densitas y evanescit, infinita supponatur, erit constans

$Q = 0$, ac proinde æquatio $\frac{1}{1-n} y^{\frac{1-n}{n}} = \frac{1}{m-1} x^{1-m}$. Nam si in æquatione $\frac{1}{1-n} x^{\frac{1-n}{n}} = \frac{x^{1-m} - a^{1-m}}{m-1}$, ponatur y nulla et x infinita, quantitas constans a erit infinita, contra hypothesim.

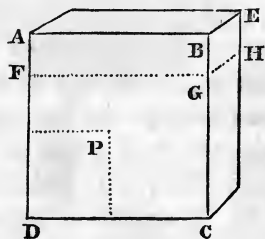
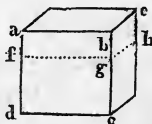
Jam vero si gravitas est reciprocè ut quadratum distantiae, id est si $m = 2$, æquatio $\frac{1}{1-n} y^{\frac{1-n}{n}} = \frac{1}{m-1} x^{1-m}$ in hanc migrat $\frac{1}{1-n} y^{\frac{1-n}{n}} = \frac{1}{x}$, unde est y ut $x^{\frac{1}{1-n}}$ reciprocè.

Fingatur quod cubus vis comprimentis sit ut quadrato-quadratum densitatis, seu y^4 ut v^3 , ideòque y ut $v^{\frac{3}{4}}$, et hinc $n = \frac{3}{4}$; et erit $x^{\frac{1}{1-n}} = x^3$, ac proinde densitas y ut x^3 reciprocè, seu densitas, reciprocè ut cubus distantiae. Fingatur quod cubus vis comprimentis sit ut quadrato-cubus densitatis, hoc est, y^5 ut v^3 , adeòque y ut $v^{\frac{3}{5}}$, et hinc $n = \frac{3}{5}$; et erit y ut $x^{\frac{3}{2}}$ reciprocè, id est, densitas reciprocè in sesquialtâ ratione distantiae. Fingatur quod vis comprimens sit in duplicatâ ratione densitatis; seu y ut $v^{\frac{1}{2}}$; et hinc erit $n = \frac{1}{2}$, ac proinde y ut x reciprocè, sive densitas est reciprocè ut distantia. Quæ Newtonus in scholio dixerat. Vide Monumenta Academiæ Regiæ Scientiarum anni 1716, ubi hanc materiam tractat Varignonius, quem hic sumus sequuti.

PROPOSITIO XXIII. THEOREMA XVIII.

Si fluidi ex particulis se mutuo fugientibus compositi densitas sit ut compressio, vires centrifugæ particularum sunt reciproçè proportionales distantiiis centrorum suorum. Et vice versâ, particulæ viribus quæ sunt reciproçè proportionales distantiiis centrorum suorum se mutuo fugientes componunt fluidum elasticum, cujus densitas est compressioni proportionalis.

Includi intelligatur fluidum in spatio cubico A C E, dein compressione redigi in spatium cubicum minus a c e; et particularum, similem situm inter se in utroque spatio obtinentium, (b) distantie erunt ut cuborum latera A B, a b; (c) et mediorum densitates reciproçè ut spatia continentia A B cub. et a b cub. In cubi majoris latere plano A B C D capiatur quadratum D P æquale lateri plano cubi minoris d b; et ex hypothesi, pressio, quâ quadratum D P urget fluidum inclusum, erit ad pressionem, quâ illud quadratum d b urget fluidum inclusum, ut medii densitates ad invicem, hoc est, ut a b cub. ad A B cub.



Sed pressio, quâ quadratum D B urget fluidum inclusum, est ad pressionem, quâ quadratum D P urget idem fluidum, ut quadratum D B ad quadratum D P, hoc est, ut A B quad. ad a b quad. Ergo, ex æquo, pressio quâ quadratum D B urget fluidum, est ad pressionem quâ quadratum d b urget fluidum, ut a b ad A B. Planis F G H, f g h, per media cuborum ductis, distinguatur fluidum in duas partes, (d) et hæ se mutuo prement iisdem viribus, quibus premuntur a planis A C, a c, hoc est, in proportionem a b ad A B: ideoque vires centrifugæ, quibus hæ pressionem sustinentur, sunt in eadem ratione. Ob eundem particularum numerum similemque situm in utroque cubo, vires quas particulæ omnes secundum plana F G H, f g h exercent in omnes, sunt ut vires quas singulæ exer-

(b) * Distantiæ erunt ut cuborum latera A B, a b, per Lemma V. Lib. I.

(c) * Et mediorum densitates, ut, &c. ob datam in utroque spatio fluidi massam (2. Lib. I.).

(d) * Et hæ se mutuo prement iisdem viribus,

&c. Pressiones enim in unoquoque spatio sunt ubique æquales; nam cum fluidum uniformiter supponatur, si pressio minor esset in uno loco quàm in alio, statim cederet fluidum magis pressum, atque ita pressio ad æqualitatem restitueretur, ut in Casu 6. Prop. XIX.

cent in singulas. Ergo vires, quas singulæ exercent in singulas secundum planum F G H in cubo majore, sunt ad vires, quas singulæ exercent, in singulas secundum planum f g h in cubo minore, ut a b ad A B, hoc est, reciprocè ut distantiae particularum ad invicem. Q. e. d.

Et vice versâ, si vires particularum singularum sunt reciprocè ut distantiae, id est, reciprocè ut cuborum latera A B, a b; summæ virium erunt in eâdem ratione, et pressiones laterum D B, d b ut summæ virium; et pressio quadrati D P ad pressionem lateris D B ut a b quad. ad A B quad. Et, ex æquo, pressio quadrati D P ad pressionem lateris d b, ut a b cub. ad A B cub. id est, vis compressionis ad vim compressionis ut densitas ad densitatem. Q. e. d.

Scholium.

() Simili argumento, si particularum vires centrifugæ sint reciprocè in duplicatâ ratione distantiarum inter centra, cubi virium comprimentium erunt ut quadrato-quadrata densitatum. Si vires centrifugæ sint reciprocè in triplicatâ vel quadruplicatâ ratione distantiarum, cubi virium comprimentium erunt ut quadrato-cubi vel cubo-cubi densitatum. Et universaliter, si D ponatur pro distantia, et E pro densitate fluidi compressi, et vires centrifugæ sint reciprocè ut distantiae dignitas quælibet D^n , cujus index est numerus n; vires comprimentes erunt ut latera cubica dignitatis E^{n+2} , cujus index est numerus $n+2$: et contra. Intelligenda vero sunt hæc omnia de particularum viribus centrifugis quæ terminantur in particulis proximis, aut non longè ultra diffunduntur

(*) * Simili argumento, &c. Sunt D et d particularum distantiae in spatiis cubicis A C E et a c e quæ sunt ut A B et a b, earumdem vires centrifugæ ut D^n et d^n reciprocè, fluidi densitates E et e, et vires comprimentes erunt ut $E^{\frac{n+2}{3}}$ et $e^{\frac{n+2}{3}}$.

Nam cum summæ virium quas omnes simul particulæ exercent in latera D B, d b, sint ut singularum particularum vires erunt istæ summæ virium ut D^n et d^n reciprocè, seu ut a b^n et $A B^n$ directè; et pressio quadrati D P ad pressionem quadrati D B ut a b^2 ad $A B^2$; unde ex æquo pressio quadrati D P ad pressionem quadrati d b, hoc est, vis comprimens in spatio A C E ad vim comprimentem in spatio a c e, ut a $b^n + 2$ ad $A B^n + 2$. Sunt autem densitates, sive est E ad e, ut a b^3 ad $A B^3$, et ideo $E^{\frac{n+2}{3}}$ ad $e^{\frac{n+2}{3}}$ ut a $b^n + 2$ ad $A B^n + 2$.

Quare vires comprimentes sunt ut $E^{\frac{n+2}{3}}$ et $e^{\frac{n+2}{3}}$. Q. e. d.

Et vice versâ, si vires comprimentes sunt ut densitatum dignitates $E^{\frac{n+2}{3}}$, $e^{\frac{n+2}{3}}$, seu ut a $b^n + 2$, $A B^n + 2$; erit pressio quadrati D P ad pressionem quadrati d b in eâdem ratione, et pressio quadrati D B est ad pressionem quadrati D P, ut $A B^2$ ad a b^2 ; et, ex æquo, pressio quadrati D B ad pressionem quadrati d b, ut a b^n ad $A B^n$, seu ut d^n ad D^n . Sunt autem vires particularum singularum ut summæ virium, hoc est, ut pressiones laterum D B, d b; quare vires particularum centrifugæ sunt reciprocè ut distantiarum dignitates D^n , d^n . Q. e. d.

Jam si loco n scribantur numeri 2, 3, &c., patet veritas eorum quæ initio scholii dixit Newtonus.

Exemplum habemus in corporibus magneticis. Horum virtus attractiva terminatur ferè in sui generis corporibus sibi proximis. Magnetis virtus per interpositam laminam ferri contrahitur, et in laminâ ferè terminatur. Nam corpora ulteriora non tam a magnete quam a laminâ trahuntur. Ad eundem modum si particulæ fugant alias suis generis particulas sibi proximas, in particulas autem remotiores virtutem nullam exerceant, ex hujusmodi particulis componentur fluida de quibus actum est in hâc Propositione. Quod si particulæ cujusque virtus in infinitum propagetur, (f) opus erit vi majori ad æqualem condensationem majoris quantitatis fluidi. An vero fluida elastica ex particulis se mutuo fugantibus constant, quæstio physica est. Nos proprietatem fluidorum ex ejusmodi particulis constantium mathematicè demonstravimus, ut philosophis ansam præbeamus quæstionem illam tractandi.

(f) * *Opus erit vi majori, &c.* Non enim solum vincenda erit per compressionem vis centrifuga particularum proximarum, sed et remotio-

rum vis erit superanda quæ (ex Hyp.) in infinitum propagatur.

SECTIO VI.

De motu et resistentiâ corporum funependulorum.

(g) PROPOSITIO XXIV. THEOREMA XIX.

Quantitates materiæ in corporibus funependulis, quorum centra oscillationum a centro suspensionis æqualiter distant, sunt in ratione compositâ ex ratione ponderum et ratione duplicatâ temporum oscillationum in vacuo.

Nam velocitas, quam data vis in datâ materiâ, dato tempore generare potest, est ut vis et tempus directè, et materia inversè. Quo major est vis vel majus tempus vel minor materia, eo major generabitur velocitas. Id quod per motus Legem secundam manifestum est. (h) Jam verò si pendula ejusdem sint longitudinis, vires motrices in locis a perpendicularo æqualiter distantibus sunt ut pondera: ideòque si corpora duo oscillando describant arcus æquales, et arcus illi dividantur in partes æquales; (i) cùm tempora quibus corpora describant singulas arcuum partes corres-

(g) * *Propositio XXIV.* In hæ Propositione et ejus Corollariis supponitur corpora funependula, quæ comparantur, in cycloidibus aut saltem in exiguis magni circuli arcubus oscillari. * Pondera autem corporum hic duplici de causâ a materiâ ipsorum distinguuntur; primo, quod nondum assumi possit gravitatem agere secundum rationem massarum, cum id ipsum ex isto Theoremate postea deducatur, Cor. 7.; et secundo, in diversis locis gravitas diversa esse potest (ut quidem ex experimentis constat) ideòque corporum duorum in diversis iis locis spectatorum ratio materiæ eadem manebit, non verò ratio ponderum.

(h) *Jam verò si pendula ejusdem sint longitudinis, vires motrices in locis a perpendicularo æqualiter distantibus sunt ut pondera.*

* Nam si pendula ejusdem sint longitudinis, cycloides plane similes et æquales describent: in unaquâque autem cycloide, vires quibus corpora in locis quibusvis D, (vid. fig. pag. seq.) vel d accelerantur, sunt ad totum singuli corporis pondus in locis altissimis, ut arcus cycloidis inter loca proposita D, d et puncta infima C, c, ad totas semi-cycloides (Cor. Prop. LII. Lib. I.) Ergo si semi-cycloides sint æquales et loca D et d a perpendicularo æqualiter distent, arcus D C et d c erunt æquales, ideòque vis quâ cor-

pus acceleratur in primâ cycloide in puncto D, erit ad totum ejus corporis pondus, ut vis quâ corpus acceleratur in alterâ cycloide in puncto d, ad totum ejus corporis pondus. Unde vicissim, vis quâ acceleratur primum corpus in puncto D, est ad vim quâ alterum acceleratur in puncto d, ut totum prioris corporis pondus, ad pondus alterius corporis, ideòque si pendula sint ejusdem longitudinis vires motrices, &c. Q. e. d.

(i) *Cum tempora quibus corpora describant singulas arcuum partes (æquales) correspondentes sint ut tempora oscillationum totarum.*

* Sint arcus D C, d c æquales, secenturque in partes æquales infinitè parvas D E, E F, &c.; d e, e f, &c., ex punctis D, E, F et d, e, f, ducantur perpendiculares ad axem, D M, E N, F R; D m, e n, f r; liquet lineolas M N et m n, M R et m r ex hypothesi fore æquales; ex naturâ autem gravitatis, velocitas acquisita in E erit ad velocitatem acquisitam in F ut radix altitudinis M N ad radicem M R, et pariter velocitas acquisita in e, erit ad velocitatem acquisitam in f ut $\sqrt{m n}$ ad $\sqrt{m r}$, cum ergo $\sqrt{M N} = \sqrt{m n}$ et $\sqrt{M R} = \sqrt{m r}$ velocitas acquisita in E est ad velocitatem acquisitam in F, ut velocitas acquisita in e est ad velocitatem acquisitam in f, et vicissim velocitas acquisita in E. est ad velocitatem acquisitam in e;

pondentes sint ut tempora oscillationum totarum, (+) erunt velocitates ad invicem in correspondentibus oscillationum partibus, ut vires motrices et tota oscillationum tempora directè et quantitates materiæ reciproçè: ideòque quantitates materiæ ut vires et oscillationum tempora directè et velocitates reciproçè. (§) Sed velocitates reciproçè sunt ut tempora, atque ideò tempora directè et velocitates reciproçè sunt ut quadrata tem-

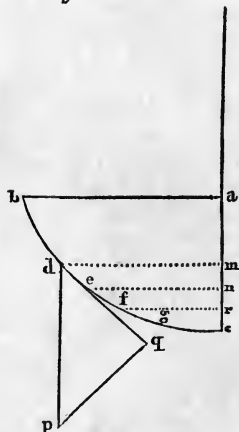
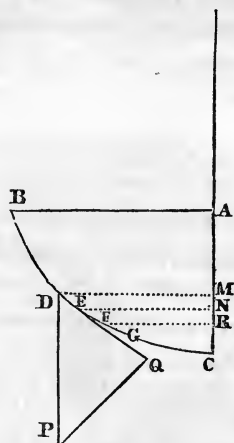
ut velocitas acquisita in F est ad velocitatem acquisitam in f. Sed quoniam arcus E F et e f F G et f g sunt infinite parvi et æquales, uniformiter describi censendi sunt, et tempora quibus describuntur erunt in ratione reciproçâ velocitatum, ideòque tempus quo describitur E F est ad tempus quo describitur e f, ut velocitas in e ad velocitatem in E, et tempus quo describitur F G est ad tempus quo describitur f g, ut velocitas in f ad velocitatem in F, &c. sed rationes velocitatum in E et e, in F et f, &c. sunt semper æquales inter se, ergo et rationes temporum quæ istarum sunt inversæ sunt æquales inter se; ergo tempora quibus singulæ partes arcus D C describuntur, sunt ad tempora quibus correspondentes partes arcus d c describuntur, in eadem ratione, ergo omnes antecedentes et omnes consequentes summando, omnia simul tempora quibus percurruntur omnes partes arcus D C, hoc est, totum tempus oscillationis per D C, est ad omnia tempora quibus partes arcus d c percurruntur, hoc est ad totum tempus oscillationis per d c ut tempus unum quo quædam pars arcus D C percurritur, est ad tempus quo pars correspondens arcus d c percurritur. Q. e. d.

(+) *Erunt velocitates ad invicem in correspondentibus oscillationum partibus, ut vires motrices et tota oscillationum tempora directè et quantitates materiæ reciproçè.* * Ex demonstratione notæ superioris liquet velocitates in correspondentibus partibus esse omnes in eadem ratione, ideòque ut velocitas acquisita in E ad velocitatem acquisitam in e, sed cùm arcus D E et d e infinite parvi supponantur, censendum est, vires motrices uniformiter agere, dum illi arcus percurruntur; motus ergo per eas productus crescet tam pro ratione virium ipsarum quàm pro ratione temporis quo arcus illi describuntur sive (ex demonstratis) pro ratione temporum oscillationum integrarum, motus verò ex Def. 2. Lib. I. æstimatur a Newtono ex velocitate et materiâ conjunctum, ergo velocitates productæ in correspondentibus oscillationum partibus erunt ut vires motrices et tota oscillationum tempora directè et quantitates materiæ inversè.

(§) * *Sed velocitates sunt reciproçè ut tempora.*

* Ex demonstratis (ad notam superiorem ¹) liquet velocitatem acquisitam in E esse ad velocitatem acquisitam in e ut velocitas acquisita in puncto quovis arcus D C ad velocitatem acquisitam in puncto correspondenti arcus d c; ex eadem demonstratione liquet velocitatem acqui-

sitam in E esse ad velocitatem acquisitam in e, in ratione reciproçâ temporum quibus describuntur arcus E F, et e f; hæc verò tempora esse ut



tempora oscillationum integrarum, unde velocitas acquisita in puncto quovis arcus D C, est ad velocitatem acquisitam in puncto correspondenti arcus d e, in ratione reciproçâ temporum oscillationum totarum. Q. e. d.

porum, et propterea quantitates materiæ sunt ut vires motrices et quadrata temporum, id est, ut pondera et quadrata temporum. (††) Q. e. d.

Corol. 1. Ideoque si tempora sunt æqualia, quantitates materiæ in singulis corporibus erunt ut pondera.

Corol. 2. Si pondera sunt æqualia, quantitates materiæ erunt ut quadrata temporum.

Corol. 3. Si quantitates materiæ æquantur, pondera erunt reciprocè ut quadrata temporum.

Corol. 4. (*) Unde cum quadrata temporum, cæteris paribus, sint ut longitudes pendulorum; si et tempora et quantitates materiæ æqualia sunt, (1) pondera erunt ut longitudes pendulorum.

(††) *Quod erat demonstrandum.* * In demonstratione probatum est quod si describantur arcus æquales D C, d c quantitates materiæ sunt ut pondera et quadrata temporum, sumatur jam arcus b c major vel minor arcu d c sed quantitates materiæ et pondera utrinque maneant eadem quæ prius, et pariter ob isochroneitatem curvæ b d c, tempus oscillationis per b c, æquale erit tempori oscillationis per d c, ideoque quicumque sint arcus descripti si modo maneant penduli longitudo, eademque sit utrinque cyclois, pariter verum erit quod quantitates materiæ sunt ut pondera et quadrata temporum oscillationum.

(*) *Unde cum quadrata temporum cæteris paribus sint ut longitudes pendulorum.* * Fingatur L C, l c inæqualia esse, et arcus D C, d c non sumi æquales ut prius, sed similes, sive proportionales longitudinibus L C, l c, secetur D C in partes æquales inter se, et d c in partes similes, ita ut sit D E ad d e ut L C ad l c ductisque perpendicularis D M, E N, d m, e n, &c. liquet ex similitudine figurarum altitudines M N et m n, M R et m r, &c. esse etiam inter se in ratione L C ad l c, velocitates verò quibus describuntur arcus E F, F G sunt ut $\sqrt{M N}$ ad $\sqrt{M R}$, et velocitates quibus describuntur arcus e f, f g sunt ut $\sqrt{m n}$ ad $\sqrt{m r}$, sed quia M N et m n, M R et m r, sunt in eadem ratione ideoque et earum radices, vicissim, velocitas quâ describitur E F est ad velocitatem quâ describitur e f, ut velocitas quâ describitur F G ad velocitatem quâ describitur f g; et sic ordine perpetuo demonstrabitur velocitates quibus successivæ partes correspondentes utriusque curvæ percurruntur fore semper in eadem ratione; tempora verò quibus arcus similes describuntur sunt directè ut illi arcus et inversè ut velocitates; ergo cum ratio arcuum correspondentium sit semper eadem, nempe ratio L C ad l c, ut et ratio velocitatum quibus percurruntur illi arcus, singula tempuscula quibus describuntur particulæ arcus D C eandem rationem habebunt ad tempuscula quibus correspondentes particulæ arcus d c percurruntur; ideoque tempora tota oscillationum per D C et d c erunt directè ut longitudes L C et l c, et inversè ut velocitates in punctis

quibusvis correspondentibus arcuum D C et d c, putà in punctis infimis C et c, sed quia ex hypothesi quod pondera sunt æqualia et quod quantitates materiæ sunt æquales, velocitates sunt proportionales radicibus quadratis altitudinum, velocitates in punctis C et c erunt ut $\sqrt{M C}$ ad $\sqrt{m c}$: sed ex similitudine curvarum et arcuum est m c ad M C sicut l c ad L C, ergo velocitates in punctis C et c sunt ut $\sqrt{L C}$ ad $\sqrt{l c}$, ideoque tempora oscillationum integrarum in arcibus D C, d c erunt ut $\frac{L C}{\sqrt{L C}}$

ad $\frac{l c}{\sqrt{l c}}$, unde quadrata temporum erunt ut $\frac{L C^2}{L C}$ ad $\frac{l c^2}{l c}$ sive ut L C ad l c, hoc est ut longitudes pendulorum. Q. e. d.

(1) * *Pondera erunt ut longitudes pendulorum, et universaliter quantitas materiæ pendulæ est ut pondus et quadratum temporis directè et longitudi penduli inversè.* * Sint duo pendula A et B, quæ materiâ, pondere et oscillationum temporibus discrepent, sed æqualis sint longitudinis; ex Theoremate, erit quantitas materiæ pendulæ in A ad quantitatem materiæ pendulæ in B, ut pondus et quadratum temporis oscillationum penduli A conjunctim ad pondus et quadratum temporis oscillationum penduli B conjunctim; sit tertium pendulum C, cujus materia et pondus eadem sint cum materiâ et pondere penduli B, diversa verò sit utriusque longitudo, longitudo penduli C erit ad longitudinem penduli B (sive penduli A, perinde enim est ex hypothesi) ut quadratum temporis in pendulo C ad quadratum temporis in pendulo B, quod itaque æquale erit quadrato temporis in pendulo C, per longitudinem penduli multiplicato et per longitudinem penduli C diviso; unde quantitas materiæ in A erit ad quantitatem materiæ in B sive in C, ut pondus et quadratum temporis in A conjunctim ad pondus in B, sive in C, cum quadrato temporis in C et longitudine penduli A directè et longitudine penduli C inversè: unde liquet quantitatem materiæ in A esse ad quantitatem materiæ in C, ut pondus et quadratum temporis

Corol. 5. ^(m) Et universaliter, quantitas materiæ pendulæ est ut pondus et quadratum temporis directè, et longitudo penduli inversè.

Corol. 6. Sed et in medio non resistente quantitas materiæ pendulæ est ut pondus comparativum et quadratum temporis directè et longitudo penduli inversè. Nam pondus comparativum est vis motrix corporis in medio quovis gravi, ⁽ⁿ⁾ ut supra explicui; ideoque idem præstat in tali medio non resistente atque pondus absolutum in vacuo.

Corol. 7. ^(o) Et hinc liquet ratio tum comparandi corpora inter se, quoad quantitatem materiæ in singulis; tum comparandi pondera ejusdem corporis in diversis locis, ^(p) ad cognoscendam variationem gravitatis. Factis autem experimentis quam accuratissimis inveni semper quantitatem materiæ in corporibus singulis eorum ponderi proportionalem esse.

PROPOSITIO XXV. THEOREMA XX.

Corpora funependula quibus, in medio quovis, resistitur in ratione momentorum temporis, et corpora funependula quæ in ejusdem gravitatis specificæ medio non resistente moventur, oscillationes in cycloide eodem tempore peragunt, et arcuum partes proportionales simul describunt.

Sit A B cycloidis arcus, quem corpus D tempore quovis in medio non resistente oscillando describit. Bisecetur idem in C, ita ut C fit infimum ejus punctum; et erit vis acceleratrix quâ corpus urgetur in loco quovis

in pendulo A directè et ejus longitudo inversè ad pondus et quadratum temporis penduli C directè et ejus longitudinem inversè. Q. e. d. *universaliter*.

Unde si et tempora et quantitates materiæ eadem sunt, pondera sunt ut longitudines pendulorum directè.

^(m) * *Et universaliter.* Vide notam superiorem.

⁽ⁿ⁾ * *Ut supra explicui, in Cor. 6. et 8. Prop. XX.*

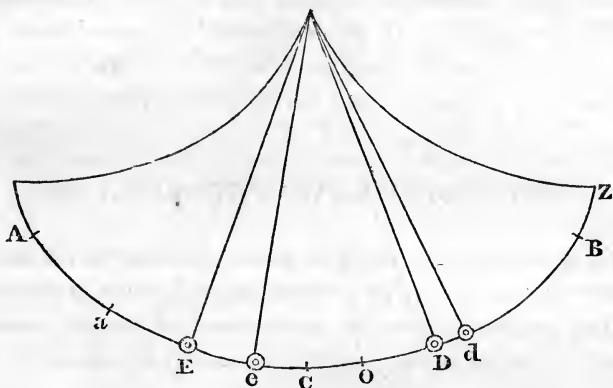
^(o) * *Et hinc liquet ratio, &c.* Nam ex datis pendulorum longitudinibus, oscillationum temporibus, et ponderibus corporum, datur ratio quantitatum materiæ in illis corporibus (per Cor. V.); et contra.

^(p) * *Ad cognoscendam variationem gravitatis.* Ubi enim ejusdem penduli oscillationes tardiores sunt, gravitatis actio, cæteris paribus, minor est, cum in eodem pendulo pondera sint reciproce ut quadrata temporum (per Cor. 5.). Sed de his plura ad Prop. XX. Lib. III. dicentur. Quanta autem in illis experimentis adhibenda sit diligentia, claris. D. de Mairan eâ quâ solet perspicui-

tate et elegantia exponit in Monumentis Acad. Reg. Scient. an. 1755.

179. Quia numeri oscillationum æqualibus temporibus a diversis pendulis absolvendarum sunt reciproce ut tempora quibus singulæ oscillationes fiunt (473. Lib. I.), numeri oscillationum æqualibus temporibus peractarum erunt (per Cor. 5. Prop. hujus) in composita ratione ex ratione subduplicata directa ponderum et subduplicatis rationibus inversis massarum et longitudinum pendulorum; sive, quoniam pondus est ut factum ex massâ in vim gravitatis acceleratricem, erunt prædicti oscillationum numeri in ratione subduplicata directa virium gravitatis acceleratricum et ratione subduplicatâ longitudinum pendulorum inversâ; ac proinde pendulorum inæqualium, sed eadem vi gravitatis agitatorum, numeri oscillationum eodem tempore absolvendarum sunt in reciproca subduplicatâ ratione longitudinum pendulorum, et numeri oscillationum in duobus pendulis æqualibus erunt in subduplicatâ ratione virium gravitatis. Hæc est regula quam ad comparandas corporum gravitates tradit Joh. Bernoulli in Actis Erudit. Lips. an. 1713.

D vel d vel E ⁽⁹⁾ ut longitudo arcus, C D vel C d vel C E. Exponatur vis illa per eundem arcum; et cum resistentia sit ut momentum temporis, ideóque detur, exponatur eadem per datam arcus cycloidis partem C O, et sumatur arcus O d in ratione ad arcum C D quam habet arcus O B ad arcum C B: et vis quâ corpus in d urgetur in medio resistente, cum sit excessus vis C d supra resistentiam C O, exponetur per arcum O d, ideóque erit ad vim, quâ corpus D urgetur in medio non resistente in loco D, ut arcus O d ad arcum C D; et propterea etiam in loco B ut arcus



O B ad arcum C B. Proinde si corpora duo, D, d exeant de loco B, et his viribus urgeantur: cum vires sub initio sint ut arcus C B et O B; ^(r) erunt velocitates primæ et arcus primo descripti in eâdem ratione. Sunt arcus illi B D, et B d, arcus reliqui C D, O d erunt in eâdem ratione. Proinde vires, ipsis C D, O d proportionales manebunt in eâdem ratione ac sub initio, et propterea corpora pergent arcus in eâdem ratione simul describere. Igitur vires et velocitates et arcus reliqui C D, O d semper erunt ut arcus totius C B, O B, et propterea arcus illi reliqui ^(s) simul describentur. Quare corpora duo D, d simul pervenient ad loca C et O, alterum quidem in medio non resistente ad locum C, et alterum in medio resistente ad locum O. Cum autem velocitates in C et O sint ut arcus C B, O B; erunt arcus, quos corpora ulterius pergendo simul describunt, ^(t) in eâdem ratione. Sunt illi C E et O e. Vis quâ corpus

⁽⁹⁾ Ut longitudo arcus, &c. Per demonstrationem Prop. LI. et Cor. 2. Prop. LII. Lib. I.

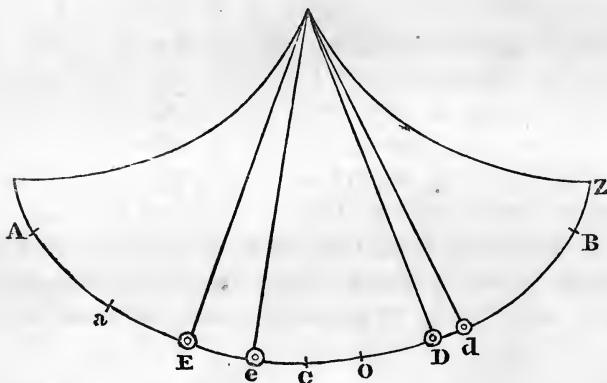
^(r) * Erunt velocitates primæ, &c. Nam, dato temporis momento, velocitates genitæ sunt ut vires (13. Lib. I.) et ut spatia descripta (per Cor. 4. Lem. X. Lib. I.)

^(s) * Simul describentur. Quia enim est sem-

per C B ad O B, ut C D ad O d; evanescente arcu O d, evanescet etiam arcus C D, seu punctum d cum O, et D cum C simul coincident.

^(t) * In eâdem ratione. Sunt enim velocitates, ut spatia dato temporis momento descripta, tam in medio resistente quam in medio non resistente (11.)

D in medio non resistente retardatur in E est ut C E, et vis quâ corpus d in medio resistente retardatur in e est ut summa vis C e et resistantiæ C O, id est ut O e; ideóque vires, quibus corpora retardantur, sunt ut arcus C E, O e proportionales arcus C B, O B; proindeque velocitates, in datâ illâ ratione retardatæ, manent in eâdem illâ datâ ratione. Velocitates igitur et arcus iisdem descripti semper sunt ad invicem in datâ illâ ratione arcuum C B et O B; ^(u) et propterea si sumantur arcus totî A B, a B in eâdem ratione, corpora D, d simul describent hos arcus,



et in locis A et a motum omnem simul amittent. Isochronæ sunt igitur oscillationes totæ, et arcubus totis B A, B a proportionales sunt arcuum partes quælibet B D, B d vel B E, B e quæ simul describuntur. Q. e. d.

Corol. Igitur motus velocissimus in medio resistente non incidit in punctum infimum C, ^(x) sed reperitur in puncto illo O, quo arcus totus descriptus a B bisecatur. Et corpus subinde pergendo ad a, iisdem gradibus retardatur quibus antea accelerabatur in descensu suo a B ad O.

^(u) * Et propterea. Si sumatur arcus A C æqualis C B, et deinde arcus a B ad arcum A B in datâ ratione O B ad C B; corpora D et d simul describent hos arcus, et in locis A et a motum omnem simul amittent. Nam cum sit semper arcus C E ad O e ut C B ad O B, seu ut C A ad O a, ubi arcus C E æqualis evadet arcui C A, fiet quoque arcus O e æqualis arcui O a; et quia motus in medio non resistente extinguitur in A, ob C A = C B; in medio resistente extinguetur quoque in a, eo quod velocitates in locis E, e et A, a sint in datâ ratione.

^(x) * Sed reperitur in puncto illo O, quo, &c. Nam ratio velocitatum in mediis resistente et non resistente est semper eadem in punctis correspondentibus ut in d et D, in O et C, in e et E; sed corporis in medio non resistente oscillantis velocitas maxima est in loco infimo C, et iisdem gradibus retardatur in ascensu, quibus antea accelerabatur in descensu; quare motus velocissimus in medio resistente reperitur in O, et iisdem deinde gradibus retardatur in ascensu, quibus ante accelerabatur in descensu.

PROPOSITIO XXVI. THEOREMA XXI.

Corporum funependulorum, quibus resistitur in ratione velocitatum, oscillationes in cycloide sunt isochronæ.

(^y) Nam si corpora duo, a centris suspensionum æqualiter distantia oscillando describant arcus inæquales, et velocitates in arcuum partibus correspondentibus sint ad invicem ut arcus toti; resistantiæ velocitatibus proportionales, erunt etiam ad invicem ut iidem arcus. Proinde si viribus motricibus a gravitate oriundis, quæ sint ut iidem arcus, auferantur vel addantur hæ resistantiæ, erunt differentiæ vel summæ ad invicem in eâdem arcuum ratione: cumque velocitatum incrementa vel decrementsa sint ut hæ differentiæ vel summæ, velocitates semper erunt ut arcus toti: igitur velocitates, si sint in aliquo casu ut arcus toti, manebunt semper in eâdem ratione. Sed in principio motus, ut corpora incipiunt descendere et arcus illos describere, vires, cum sint arcubus proportionales, generabunt velocitates arcubus proportionales. Ergo velocitates semper erunt ut arcus toti describendi, et propterea arcus illi simul describentur. Q. e. d.

(^y) * Nam si corpora duo, exempli causâ B et D, a centro suspensionis æqualiter distantia, oscillando describant arcus inæquales B a, D e, et velocitates in arcuum partibus correspondentibus, seu in arcuum B a, D e quadrantibus, partibus tertiis, &c., sint ad invicem ut arcus toti B a, D e: resistantiæ velocitatibus proportionales, erunt etiam ad invicem ut iidem arcus. Proinde si viribus motricibus a gravitate oriundis (secundum tangentes cycloidis agentibus) quæ sint ut iidem arcus B a, D e, auferantur dum corpus descendit, vel addantur dum corpus ascendit, hæ resistantiæ; erunt differentiæ vel summæ ad invicem in eâdem arcuum ratione: cumque velocitatum incrementa vel decrementsa, dato temporis momento genita, sint ut hæ differentiæ vel summæ (18), velocitates semper erunt ut arcus toti B a, D e: igitur velocitates, si sint in aliquo casu ut arcus toti, manebunt semper in eâdem ratione. Sed in principio motus, ubi corpora incipiunt e locis B, D descendere et arcus illos B a, D e describere, ideoque ubi resistantia nulla est, vires sunt arcubus illi propor-

tionales. Vires igitur, et velocitates, et arcus descripti, ac proinde et arcus describendi, manent semper in datâ ratione. Quare corpora duo simul perveniunt ad punctum infimum C; et eodem modo probatur quod arcus C a, C e simul describant.

* Scholium. Newtonus in duabus Propositionibus præcedentibus ostendit cycloidem esse curvam isochronam, (quam alii tautochronam appellant,) non tantum in medio non resistente, sed etiam in medio quod in ratione momentorum temporis, et in medio quod ratione simplici velocitatis resistit; verum quænam sit curva illa tautochrona in hypothese resistantiæ velocitatum quadrato proportionalis non indicat. Elegantissimas hujusce Problematis solutiones dedere celeberrimi mathematici Eulerus Tom. IV. Acad. Petrop. et Tom. II. Mechanicæ, necnon claris. Bernoullius in Monumentis Acad. Reg. Scientiarum Paris. an. 1730. Novam viam quâ curvæ tautochronæ in medio quolibet resistente possint inveniri aperuit D. Fontaine in iisdem Monumentis anni 1734.

PROPOSITIO XXVII. THEOREMA XXII.

Si corporibus funependulis resistitur in duplicatâ ratione velocitatum, differentiae inter tempora oscillationum in medio resistente ac tempora oscillationum in ejusdem gravitatis specificâ medio non resistente, erunt arcubus oscillando descriptis proportionales quam proximè.

(²) Nam pendulis æqualibus in medio resistente describantur arcus inæquales A, B; et resistentia corporis in arcu A, erit ad resistentiam

(²) * Nam pendulis æqualibus in medio resistente describantur arcus inæquales A et B, * ad pleniorē hujus demonstrationis evidentiam, fingatur illos arcus in totidem partes quam minimas inter se æquales dividi, singulæ in utroque arcu erunt totis arcubus proportionales dicanturque a et b, si medium aut non resisteret aut resisteret in ratione velocitatum, velocitates initio particularum quarumvis correspondentium a et b, forent ut arcus ipsi A et B; at in medio resistente in ratione duplicatâ velocitatis paulo diversa erit hæc velocitatum ratio, sed propter exiguam rationem resistentiæ ad velocitatem, negligi poterit hæc differentia, et supponi potest velocitates manere in ratione arcuum quam proximè; quod si ita supponatur resistentia corporis in quovis puncto arcus A erit ad resistentiam corporis in parte correspondente arcus B, sicut quadrata velocitatum in punctis illis correspondentibus eorum arcuum, id est ut quadrata ipsorum arcuum A et B quam proximè. Designetur vero velocitas initio arcus a per v A, et initio arcus b per v B. Designetur porro resistentia initio arcus a per m A A, et resistentia initio arcus b per m B B; in medio non resistente tempuscula quibus singulæ particulæ a et b describuntur erunt æqualia, (per Prop. II. Lib. I.) designentur verò per T; cum ergo in medio resistente propter velocitatem imminutam longius fiat tempus in inversâ ratione velocitatum ut x excessus ille tempusculi quo arcus a describitur in medio resistente supra tempusculum quo idem arcus in medio non resistente percurritur habebiturque ex hypothesibus v A — m A A : v A = T : T + x.

Ut inveniatur ratio hujus excessus x ad excessum tempusculi quo arcus describitur in medio resistente secundum legem duplicatam velocitatis, supra tempusculum T, quo idem arcus in medio non resistente percurritur; supponatur arcum B in tali medio describi ut resistentia in punctis a arcus A, sit ad resistentiam in punctis correspondentibus b arcus B, sicut A est ad B, ideoque sicut velocitates initio arcuum illorum, sive cum resistentia in a sit m A A resistentia in b fingatur esse m A B, cum ergo resistentiæ sint in ipsâ ratione velocitatum, velocitates deceptis resistentiis manebunt in eadem ratione, in ratione nempe arcuum describendorum a et b,

qui ergo æqualibus temporibus describuntur, sed tempus quo describitur arcus a est T + x ergo si resistentia in arcu B, sive b sit m A B ideoque velocitas sit v B — m A B tempus quo describetur arcus b erit etiam T + x.

Cum autem reverâ resistentia initio arcus b non sit m A B sed m B B, si y sit excessus tempusculi in quo b describitur in medio resistente juxta quadrata velocitatum supra tempus quo idem arcus in medio non resistente percurritur, erit tempus T + x ad tempus T + y reciproce sicut velocitas v B — m A B quæ supponebatur, ad velocitatem v B — m B B, eritque ideo v B — m B B ad v B — m A B = T + x, ad T + y, cum ergo subtractio quantitatum m B B, m A B ex velocitate v B producat excessus x et y supra tempus T, oportet ut illæ quantitates m B B, m A B, sint reciproce ut x et y, sed m A B et m B B sunt ut A ad B, ergo A est ad B, sicut x est ad y, ideoque excessus x temporis arcus A in medio resistente in duplicatâ ratione velocitatis supra tempus in eodem arcu A in medio non resistente, est ad excessum y temporis arcus B in eodem medio supra tempus in eodem arcu B in medio non resistente, ut arcus A ad arcum B, cumque idem ratiocinium in omnibus arcubus quaminimis a et b institui possit, summæ omnium excessuum tempusculorum in arcu A, erit ad summam omnium excessuum tempusculorum in arcu B ut A ad B. Q. e. d.

* Quod excessus x et y tempusculorum quibus describuntur arcus a et b, in medio resistente juxta rationem duplicatam velocitatum, supra tempus quo describuntur in medio non resistente sint ut A et B, ex superiori demonstratione alio modo erui potest. Nam manentibus quæ illic posueramus est.

v A — m A A : v A = T : T + x est etiam simili ratione v B — m B B : v B = T : T + y et dividendo in utraque proportionē fit

$$v A - m A A : m A A = T : x$$

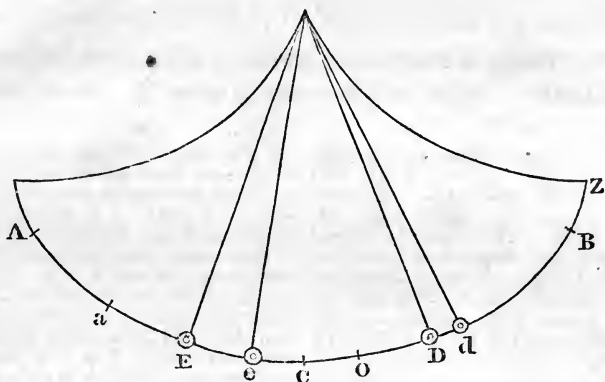
$$v B - m B B : m B B = T : y.$$

Sed ob exiguitatem resistentiæ velocitatis respectu assumi potest v A — m A A pro v A, et v B — m B B pro v B, unde est quam proximè

$$v A : m A A = T : x$$

$$v B : m B B = T : y \text{ et reducendo pri-}$$

corporis in parte correspondente arcus B, in duplicatâ ratione velocitatum, id est, ut A A ad B B, quam proximè. Si resistentia in arcu B esset ad resistentiam in arcu A ut A B ad A A, tempora in arcubus A et B forent æqualia, per Propositionem superiorem. Ideoque resistentia A A in arcu A, vel A B in arcu B, efficit excessum temporis in arcu A supra



tempus in medio non resistente; et resistentia B B efficit excessum temporis in arcu B supra tempus in medio non resistente. Sunt autem excessus illi ut vires efficientes A B et B B quam proximè, id est, ut arcus A et B. Q. e. d.

Corol. 1. Hinc ex oscillationum temporibus, in medio resistente, in arcubus inæqualibus factarum, cognosci possunt tempora oscillationum in ejusdem gravitatis specificæ medio non resistente. Nam differentia temporum erit ad excessum temporis in arcu minore supra tempus in medio non resistente, ut ^(b) differentia arcuum ad arcum minorem.

Corol. 2. ^(c) Oscillationes breviores sunt magis isochronæ, et brevis-

ores rationes utriusque proportionis ad minores terminos.

$$v : m A = T : x$$

$$v : m B = T : y \text{ et vicissim}$$

$$v : T = m A : x$$

$$v : T = m B : y, \text{ unde est}$$

$$m A : x = m B : y, \text{ ideò vicissim}$$

$$m A : m B = x : y, \text{ sed } m A : m B =$$

A : B, ideòque A : B = x : y. Ideòque excessus temporum in medio resistente in duplicatâ ratione velocitatum, supra tempora in medio non resistente in arcubus inæqualibus sunt ut illi arcus.

^(b) * Differentia temporum erit ad excessum temporis in arcu minore supra tempus in medio non resistente ut differentia arcuum ad arcum minorem †.

* Tempus per arcum A est $T + x$, tempus per arcum minorem B, est $T + y$, ergo differentia temporum $T + x - T - y = x - y$, et excessus temporis in minore arcu supra tempus in medio non resistente est y juxta denominationes notæ superioris, sed ex Theoremate est $x : y = A : B$ ergo dividendo $x - y : y = A - B : B$, hoc est differentia temporum est ad excessum, &c.

^(c) * Oscillationes breviores sunt magis isochronæ et brevissimæ iisdem temporibus peraguntur ac in medio non resistente quam proximè. * Brevissimæ iisdem temporibus peraguntur ac in medio non resistente quam proximè; sit A arcus major, B minimus, inventum est (in nota ^a) quod erat $v A - m A A : v A = T : T + x$, et etiam quod erat $v B - m B B : v B = m A B$

simæ iisdem temporibus peraguntur ac in medio non resistente, quàm proximè. Earum verò quæ in maioribus arcubus fiunt, tempora sunt paulò majora, ^(d) propterea quòd resistentia in descensu corporis quâ tempus producit, ^(e) major sit pro ratione longitudinis in descensu descriptæ, quàm resistentia in ascensu subsequente quâ tempus contrahitur. Sed et tempus oscillationum tam brevium quàm longarum nonnihil produci videtur per motum medii. ^(f) Nam corporibus tardescentibus paulò minus resistitur, pro ratione velocitatis, et corporibus acceleratis paulò magis quàm iis quæ uniformiter progrediuntur: idque quia medium, eo quem a corporibus accepit motu, in eandem plagam pergendo, in priore casu magis agitur, in posteriore minus; ac proinde magis vel minus cum corporibus motis conspirat. Pendulis igitur in descensu magis resistit, in ascensu minus quàm pro ratione velocitatis, et ex utrâque causâ tempus producit.

PROPOSITIO XXVIII. THEOREMA XXIII.

Si corpori funependulo in cycloide oscillanti resistitur in ratione momentorum temporis, erit ejus resistentia ad vim gravitatis ut excessus arcûs descensu toto descripti supra arcum ascensu subsequente descriptum, ad penduli longitudinem duplicatam.

Designet B C arcum descensu descriptum, C a arcum ascensu descriptum; et A a differentiam arcuum: et stantibus quæ in Propositione XXV.

$$= T + x : T + y, \text{ unde per compositionem } \\ \text{rationum invenitur } v^2 A B - m v A A B - \\ m v A B B + m^2 A A B B \text{ (sive } v^2 A B - m v A^2 B \\ \times 1 - \frac{m B}{v}) \text{ ad } v^2 A B - m v A^2 B = T :$$

$T + y$, itaque in primo termino neglecto $-\frac{m B}{v}$ (quod infinitè parvum supponitur ob exiguitatem arcus B ut et quantitatis m respectu v) fiet $v^2 A B - m v A A B : v^2 A B - m v A A B = T : T + y$; est ergo $T = T + y$, sive tempus in medio non resistente idem ac in medio resistente quàm proximè.

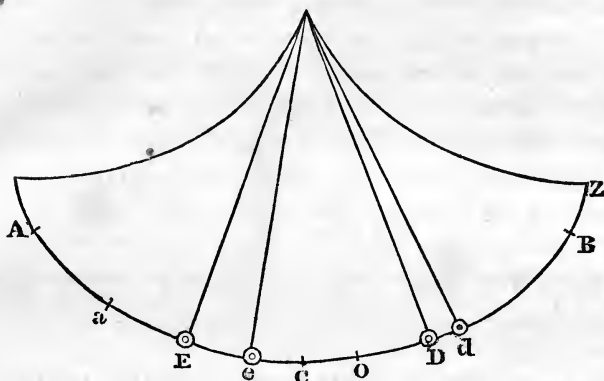
Sed oscillationes in medio non resistente sunt isochronæ, hinc ergo oscillationes breviores in medio resistente ad has quàm proxime accedentes cæteris sunt magis isochronæ. Q. e. d.

^(d) * Propterea quod resistentia in descensu, &c. Quo major est resistentia, eò minor fit, cæteris paribus, corporis descendens velocitas, et ideo, manente descensûs longitudine, tempus per resistentiam producit; et contra, quò major est resistentia, eò citius extinguitur velocitas corpori insita in ascensu.

^(e) * Major sit pro ratione longitudinis. Longitudo in descensu descripta semper major est quàm longitudo descripta in ascensu subsequente, si medium resistit; cùm longitudines illæ in medio non resistente sint æquales (92. Lib. I.).

^(f) * Nam corporibus tardescentibus, seu quorum velocitas continuo decrescit, ut fit in corporum ascensu, paulo minus resistitur, pro ratione velocitatis; et corporibus acceleratis, seu descendens, paulò magis resistitur quàm iis quæ uniformiter progrediuntur. In priore enim casu, medium eo quæ a corporibus accepit motu, quemque aliquandiu ob inertiam materiæ conservat, in eandem plagam pergit cum corporibus, et ob validiorem ab initio motûs continue decrescentis acceptam impressionem magis agitur, ac proinde magis conspirat cum corporibus motis, minoremque iis resistentiam objicit. At in secundo casu cùm motus perpetuo acceleretur, medium ex prioribus ictibus non satis velocem motum accepit, et ideo ejus celeritas novis impulsibus continuo augenda est ut possit cum corporibus motis conspirare; hincque corporibus acceleratis resistit magis quàm uniformiter progredientibus. Pendulis igitur in descensu magis

constructa et demonstrata sunt, erit vis, quâ corpus oscillans urgetur in loco quovis D, ad vim resistentiæ ut arcus C D ad arcum C O, ^(e) qui semissis est differentiæ illius A a. Ideoque vis, quâ corpus oscillans



urgetur in cycloidis principio seu puncto altissimo, ^(h) id est, vis gravitatis, erit ad resistentiam ut arcus cycloidis inter punctum illud supremum et punctum infimum C ad arcum C O; id est (si arcus duplicentur) ut cycloidis totius arcus, ⁽ⁱ⁾ seu dupla penduli longitudo, ad arcum A a. Q. e. d.

PROPOSITIO XXIX. PROBLEMA VI.

Posito quod corpori in cycloide oscillanti resistitur in duplicatâ ratione velocitatis: invenire resistentiam in locis singulis.

Sit B a arcus oscillatione integrâ descriptus, sitque C infimum cycloidis punctum, et C Z semissis arcus cycloidis totius, longitudini penduli æqualis; et quærat resistentia corporis in loco quovis D. Secetur

resistit medium, in ascensu minus quàm pro ratione velocitatis, et ex utrâque causâ tempus producit. Nam quò major est resistentia in descensu, et minor in ascensu, eo magis producit tempus, ut supra dictum est.

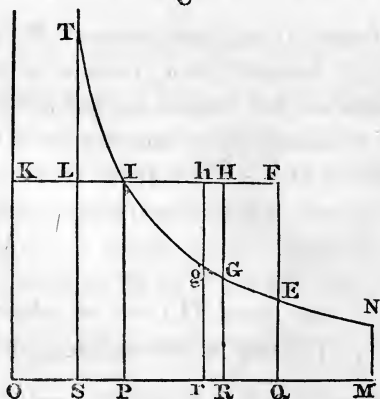
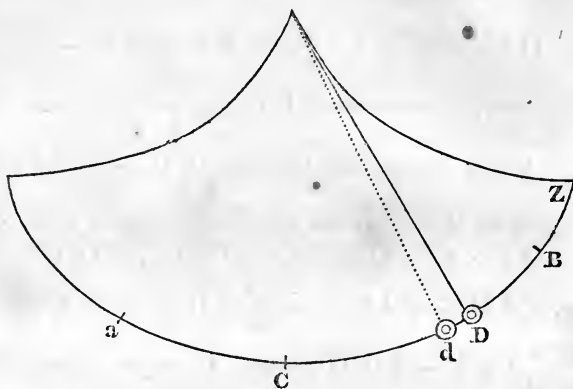
^(e) * Qui semissis est differentiæ illius A a. Nam (per Hyp.) arcus C A æqualis est arcui C B, et (per Cor. Prop. XXV.) arcus O a æqualis est arcui O B; quare C A — O a, seu

A a — C O = C B — O B = C O, et hinc A a = 2 C O, ac C O = $\frac{1}{2}$ A a.

^(h) * Id est, vis gravitatis. In cycloidis principio sive puncto altissimo tangens cycloidis est in directione gravitatis, et idcirco vis in cycloide æqualis est vi gravitatis in illo puncto, ut patet ex Cor. Prop. LI. Lib. I.

⁽ⁱ⁾ * Seu dupla penduli longitudo (462. Lib. I.).

recta infinita OQ in punctis O, S, P, Q , eâ lege, ut (si erigantur perpendiculara OK, ST, PI, QE , centroque O et asymptotis OK, OQ describatur hyperbola $TIGE$ secans perpendiculara ST, PI, QE in T, I et E , et per punctum I agatur KF parallela asymptoto OQ occurrens asymptoto OK in K , et perpendicularis ST et QE in L et F) fuerit area hyperbolica $PIEQ$ ad aream hyperbolicam $PITS$ ut arcus BC descensu corporis descriptus ad arcum Ca ascensu descriptum, et area IEF ad aream ILT ut OQ ad OS . Dein perpendicularo MN abscindatur area hyperbolica $PINM$ quæ sit ad aream hyperbolicam $PIEQ$ ut arcus CZ ad arcum BC descensu descriptum.



Et si perpendicularo RG abscindatur area hyperbolica $PIGR$, quæ sit ad aream $PIEQ$ ut arcus quilibet CD ad arcum BC descensu toto descriptum; erit resistentia in loco D ad vim gravitatis, ut area $\frac{OR}{OQ} \times IEF - IGH$ ad aream $PINM$.

Nam cum vires a gravitate oriundæ quibus corpus in locis Z, B, D , a urgetur, ^(*) sint ut arcus CZ, CB, CD, Ca , ⁽¹⁾ et arcus illi sint ut aræ $PINM, PIEQ, PIGR, PITS$; exponantur tum arcus tum vires per has areas respectivè. Sit insuper Dd spatium quàm minimum a corpore descendente descriptum, et exponatur idem per aream quam

(*) * Sint ut arcus, &c. per demonstrata in Prop. LI. et Cor. 2. Prop. LII. Lib. I.

(1) * Et arcus illi sint ut aræ, per constructionem.

minimam $R G g r$ parallelis $R G$, $r g$ comprehensam; et producat $r g$ ad h , ut sint $G H h g$, et $R G g r$, contemporanea ^(m) arearum $I G H$, $P I G R$ decrementa. ⁽ⁿ⁾ Et areae $\frac{O R}{O Q} I E F - I G H$ incrementum $G H h g - \frac{R r}{O Q} I E F$, seu $R r \times H G - \frac{R r}{O Q} I E F$, erit ad areae $P I G R$ decrementum $R G g r$, seu $R r \times R G$, ut $H G - \frac{I E F}{O Q}$ ad $R G$; ideoque ut $O R \times H G - \frac{O R}{O Q} I E F$ ad $O R \times G R$ ^(o) seu $O P \times P I$, hoc est ^(p) (ob æqualia $O R \times H G$, $O R \times H R - O R \times G R$, $O R H K - O P I K$, $P I H R$ et $P I G R + I G H$) ut $P I G R + I G H - \frac{O R}{O Q} I E F$ ad $O P I K$. Igitur si area $\frac{O R}{O Q} I E F - I G H$ dicatur Y , atque areae $P I G R$ decrementum $R G g r$ detur, ^(q) erit incrementum areae Y ut $P I G R - Y$.

Quod si V designet vim a gravitate oriundam, arcui describendo $C D$ proportionalem, quâ corpus urgetur in D , et R pro resistantia ponatur; erit $V - R$ vis tota quâ corpus urgetur in D . ^(r) Est itaque incrementum velocitatis ut $V - R$ et particula illa temporis in quâ factum est conjunctim: ^(s) sed et velocitas ipsa est ut incrementum contemporaneum spatii descripti directè et particula eadem temporis inversè. Unde, cum resistantia per hypothesin sit ut quadratum velocitatis, incrementum resistantiæ ^(t) (per Lem. II.) erit ut velocitas et incrementum velocitatis conjunctim, ^(u) id est, ut momentum spatii et $V - R$ conjunctim; atque

^(m) * *Arearum $I G H$, $P I G R$ decrementa.* Cum enim corpus e loco D descendit in arcu $D C$, decrescit area $P I G R$ huic arcui proportionalis, et cum eâ decrescit quoque area $I G H$.

⁽ⁿ⁾ * *Et areae, &c.* Nam, ob datas $O Q$, et $I E F$, decrementum areae $\frac{O R}{O Q} I E F - I G H$, sumptis duorum terminorum fluxionibus, invenitur æquale $\frac{R r}{O Q} I E F - G H h g$; et ideo, mutatis signis, ejusdem areae incrementum est $G H h g - \frac{R r}{O Q} I E F$, seu, &c.

^(o) * *Seu $O P \times P I$.* Per Theor. IV. de hyperbolâ.

^(p) * *Ob æqualia, &c.* Cùm sit $H G = H R - G R$, erit $O R \times H G = O R \times H R - O R \times G R$; sed $O R \times H R$ æquale est rectangulo $O R H K$, et (per Theor. IV. de Hyp.) $O R \times G R$ æquale est rectangulo $O P I K$. Quare $O R \times H G = O R H K$

$- O P I K = P I H R = P I G R + I G H$.

^(q) * *Erit incrementum areae Y ut $P I G R - Y$.* Quoniam enim (Hyp.) est $\frac{O R}{O Q} I E F - I G H = Y$, et (ex demonstratis) incrementum areae $\frac{O R}{O Q} I E F - I G H$ est ad decrementum (ex Hyp.) datum $R G g r$, ut $P I G R + I G H - \frac{O R}{O Q} I E F$, seu $P I G R - Y$, ad datum rectangulum $O P I K$; manifestum est quod incrementum areae Y sit ad $P I G R - Y$ in datâ ratione, nimirum in ratione decrementi dati $R G g r$ ad rectangulum datum $O P I K$.

^(r) * *Est itaque incrementum velocitatis, ut, &c.* (18.).

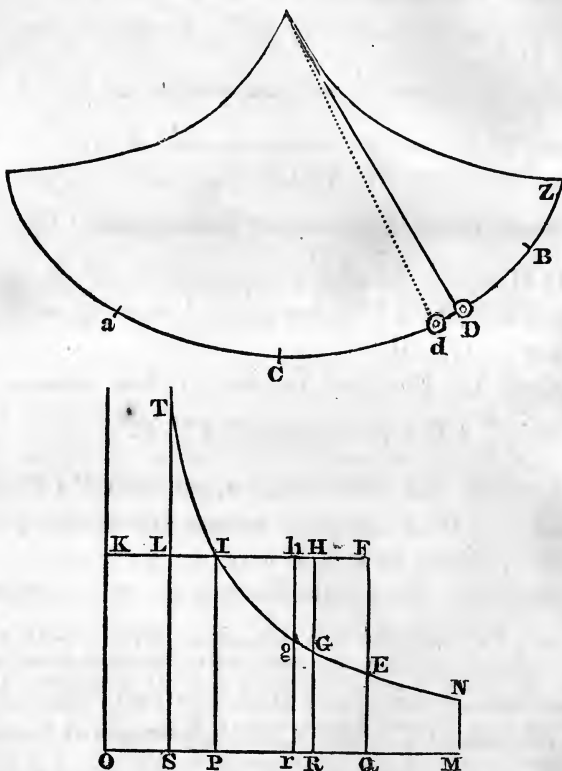
^(s) * *Sed et velocitas ipsa est, &c.* (11.)

^(t) * *Per Lem. II. Casu 3.* idque statim apparet: nam si velocitas dicatur v , cum sit R ut $v v$, erit $d R$ ut $2 v d v$, seu ut $v d v$.

^(u) * *Id est, ut momentum spatii, &c.* Quia

ideò, si momentum spatii detur, ut $V - R$; id est, si pro vi V scribatur ejus exponens $P I G R$, et resistentia R exponatur per aliam aliquam aream Z , ut $P I G R - Z$.

Igitur areâ $P I G R$ per datorum momentum subductionem uniformiter decrescente, crescunt area Y in ratione $P I G R - Y$, et area Z ratione $P I G R - Z$. Et propterea si areæ Y et Z simul incipiant et sub initio æquales sint, (*) hæ peradditionem æqualium momentorum pergent esse æquales, et æqualibus itidem momentis subinde decrescentes simul evanescent. Et vicissim, si simul incipiunt et simul evanescent, æqualia habebunt momenta et semper erunt æqua-



les: id ideò quia si resistentia Z augeatur, velocitas unâ cum arcu illo $C a$, qui in ascensu corporis describitur, diminuetur; et puncto in quo motus omnis unâ cum resistentiâ cessat propius accedente ad punctum C , (†) resistentia citius evanescet quàm area Y . Et contrarium eveniet ubi resistentia diminuitur.

(ex dem.) velocitatis incrementum est ut $V - R$ et momentum temporis conjunctim, velocitas autem ipsa ut incrementum spatii directe et momentum temporis inversè; erit ex æquo, velocitas in suum incrementum ducta, ut $V - R$ et incrementum spatii conjunctim, in quâ ratione est etiam incrementum resistentiæ (ex dem.).

(*) * Hæ per additionem æqualium momentorum pergent esse æquales, &c. Cum enim semper crescat area Y in ratione $P I G R - Y$, et area Z in ratione $P I G R - Z$; si areæ illæ

Y et Z simul incipiant et initio æquales sint, erunt etiam areæ $P I G R - Y$ et $P I G R - Z$ sub initio æquales; et, ob datam incrementorum areæ Y et areæ Z ad $P I G R - Y$ et $P I G R - Z$ rationem, incrementa illa sicut et $P I G R - Y$ ac $P I G R - Z$ manebunt semper æqualia, uti sub initio. Quare etiam areæ Y et Z æqualibus itidem momentis subinde decrescent et simul evanescent.

(†) * Resistentia citius evanescet quàm area Y , et contrarium, &c. Nam si area Z semper æqua-

Jam verò area Z incipit desinitque ubi resistantia nulla est, hoc est, in principio motus ubi arcus C D arcui C B æquatur et recta R G incidit in rectam Q E, et in fine motus ubi arcus C D arcui C a æquatur et R G ^(z) incidit in rectam S T. Et area Y seu $\frac{OR}{OQ} IEF - IGH$ incipit desinitque ubi nulla est, ideòque ubi $\frac{OR}{OQ} IEF$ et IGH æqualia

sunt: ^(a) hoc est (per constructionem) ubi recta R G incidit successivè in rectas Q E et S T. Proindeque areæ illæ simul incipiunt et simul evanescent, et propterea semper sunt æquales. Igitur area $\frac{OR}{OQ} IEF -$

IGH æqualis est areæ Z, per quam resistantia exponitur, et propterea est ad aream P I N M per quam gravitas exponitur, ut resistantia ad gravitatem. Q. e. d.

Corol. 1. Est igitur resistantia in loco infimo C ad vim gravitatis, ut area $\frac{OP}{OQ} IEF$ ^(b) ad aream P I N M.

Corol. 2. Fit autem maxima, ubi area P I H R est ad aream I E F ut O R ad O Q. Eo enim in casu momentum ejus (nimirum P I G R - Y) ^(c) evadit nullum.

Corol. 3. Hinc etiam innotescit velocitas in locis singulis: quippe

lis sit areæ Y, simul incipient simulque evanescent. Incipit autem area Y (ut infra ostendetur) ubi recta R G incidit in rectam Q E, et desinit ubi recta R G incidit in rectam S T, suntque Q et S puncta fixa per arcuum C B, C a longitudines determinata (per constr.). Quare si resistantia Z augeatur vel minuatur ita ut cesset in puncto arcus C a infra vel supra a positum, citius vel tardius evanescent area Z quam area Y, quia hæc non desinit nisi ubi corpus pervenit ad locum a. Resistentia igitur, seu area Z nec major nec minor esse potest quam area Y, si simul incipiant et simul evanescant.

^(z) * Incidit in rectam S T. Hæc patent per constructionem, quæ areæ P I E Q, P I G R, P I T S factæ sunt arcubus C B, C D, C a proportionales.

^(a) * Hoc est (per constructionem) ubi, &c. Ubi enim Y evanescit, fit quoque $\frac{OR}{OQ} IEF$

$- IGH = 0$, et ideò $\frac{OR}{OQ} IEF = IGH$;

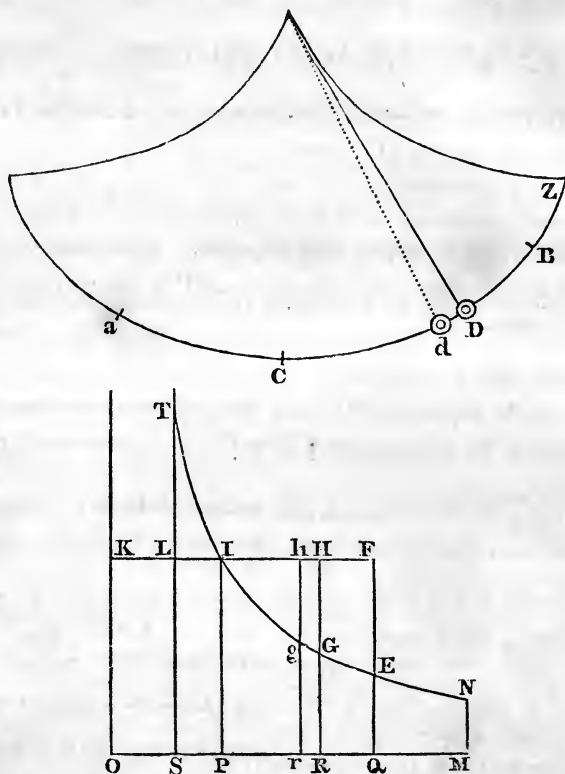
hoc autem contingit ubi fit $IEF : IGH = OQ : OR$, quod evenit primo ubi recta R G incidit in rectam Q E et incipit area Y. Tunc enim $IEF = IGH$ et $OQ = OR$ ideòque $IEF : IGH = OQ : OR$. Est enim $\frac{OR}{OQ} IEF = IGH$, quando fit $OR = OS$

et $IGH = ILT$: nam cùm (per constr.) sit area I E F ad aream I L T ut O Q ad O S, si ponatur $OR = OS$, fiet $ILT = IGH$, eritque area I E F ad aream I G H ut O Q ad O R, et hinc $\frac{OR}{OQ} IEF = IGH$. Est autem $OR = OS$, ubi recta R G incidit in rectam S T, et area Y desinit ibidem.

^(b) * Ad aream P I N M. Nam evanescente arcu C D, evanescit ipsi proportionalis area P I G R, et hinc evanescit etiam area I G H, fitque $OR = OP$, atque proinde $\frac{OR}{OQ} IEF = IGH = \frac{OP}{OQ} IEF$.

^(c) * Evadit nullum. Momentum areæ Y est ut $P I G R - Y$ (ex dem.), id est, ut $P I G R + IGH - \frac{OR}{OQ} IEF = P I H R = \frac{OR}{OQ} IEF$. Quæ propter momentum areæ Y nullum fit; et ideò resistantia (cui area Y proportionalis est) maxima evadit (48), ubi est $P I H R - \frac{OR}{OQ} IEF = 0$, seu ubi $P I H R = \frac{OR}{OQ} IEF$, ac proinde ubi area P I H R est ad aream I E F ut O R ad O Q.

quæ est in subduplicatâ ratione resistentiæ, et ipso motû initio æquatur velocitati corporis in eâdem cycloide ^(d) sine omni resistentiâ oscillantis.



(^d) * *Sine omni resistentiâ oscillantis.* Quoniam velocitatis quadratum in loco quovis D est ut resistentia, seu ut area Y in medio resistente; et ut $CB^2 - CD^2$ (per Prop. LII. Lib. I.) seu ut $\frac{PIEQ^2 - PIGR^2}{2}$ in medio non resistente; si velocitates illæ dicantur v, V, sintque C et E quantitates constantes, erit $v \cdot v = C \times Y$, et $V \cdot V = E \times \frac{PIEQ^2 - PIGR^2}{2}$. Et quia initio motûs, dum corpus est in B, velocitates illæ æquales sunt, ob resistentiam respectu vis a gravitate oriundæ evanescentem; erit initio motûs $C \times Y = E \times \frac{PIEQ^2 - PIGR^2}{2}$; sed initio motûs est Y, seu $\frac{OR}{OQ} IEF - IGH = \frac{OR}{OQ} IEF - IEF + QR \times FE = \frac{OR \times IEF - OQ \times IEF + OQ \times QR \times FE}{OQ} = \frac{QR}{OQ} \times \frac{OQ \times FE - IEF}{OQ}$, coincidente

nimirum GH cum EF, et QR seu HF evanescente. Et similiter initio motus est $\frac{PIEQ^2 - PIGR^2}{2} = \frac{PIEQ + PIGR}{2} \times \frac{PIEQ - PIGR}{2} = \frac{PIEQ - QR \times QE}{2} \times \frac{PIEQ + QR \times QE}{2} = \frac{PIEQ^2 - QR^2 \times QE^2}{2}$, neglecto termino evanescente $QR^2 \times QE^2$. Quare erit initio motus $\frac{C \times Y}{OQ} \times \frac{OQ \times FE - IEF}{OQ} = \frac{E \times QR \times QE \times 2PIEQ}{2PIEQ}$, et ideò $C : E = 2PIEQ : OQ \times FE - IEF$; unde, cum sit semper $v \cdot v : V \cdot V = C \times Y : E \times \frac{PIEQ^2 - PIGR^2}{2}$, erit quoque $v \cdot v : V \cdot V = 2PIEQ \times QE \times \left(\frac{OR}{OQ} IEF - IGH \right) : \frac{OQ \times FE - IEF}{OQ} \times \frac{PIEQ^2 - PIGR^2}{2}$. Innotescet igitur velocitas in medio resistente per inventam ipsius rationem ad velocitatem in medio non resistente in singulis locis.

(^e) Cæterum ob difficilem calculum quo resistentia et velocitas per hanc Propositionem inveniendæ sunt, visum est Propositionem sequentem subjungere.

PROPOSITIO XXX. THEOREMA XXIV.

Si recta a B æqualis sit cycloidis arcui quem corpus oscillando describit, et ad singula ejus puncta D erigantur perpendiculara D K, quæ sint ad longitudinem penduli ut resistentia corporis in arcus punctis correspondentibus ad vim gravitatis: dico quod differentia inter arcum descensu toto descriptum et arcum ascensu toto subsequente descriptum ducta in arcuum eorundem semisummam, æqualis erit area B K a a perpendicularis omnibus D K occupatæ.

Exponatur enim tum cycloidis arcus, oscillatione integrâ descriptus, per rectam illam sibi æqualem a B, tum arcus qui describeretur in vacuo per longitudinem A B. Bisecetur A B in C, (^f) et punctum C repræsentabit

(^e) * Cæterum ob difficilem calculum, &c. Sit O P = a, P I = F Q = b, O S = x, et ideò

$$S T = \frac{b a}{x}, S P = L I = a - x, \text{ et } L T =$$

$$\frac{b a}{x} - b. \text{ Deinde } O Q = z, \text{ et hinc } Q E =$$

$$\frac{b a}{z}, P Q = F I = z - a, \text{ et } F E = b - \frac{b a}{z}.$$

$$\text{Et erit area } P I E Q \text{ elementum} = \frac{b a d z}{z^2},$$

$$\text{area } P I T S \text{ elementum} = -\frac{b a d x}{x^2}; \text{ et inde}$$

$$\text{area } P I E Q = b a L. z + Q \text{ const.}; \text{ et quia}$$

$$\text{area illa evanescit ubi est } P Q = z - a = 0,$$

$$\text{seu ubi } z = a, \text{ invenitur constans } Q = -b a L. a,$$

$$\text{atque adeò area } P I E Q = b a L. z - b a L. a$$

$$= b a L. \frac{z}{a}. \text{ Simili modo reperitur area } P I T S$$

$$= b a L. \frac{a}{x}. \text{ Sit jam arcus } B C \text{ ad arcum}$$

$$C a, \text{ ut } m \text{ ad } 1; \text{ et erit (per constr.) } m :$$

$$1 = b a L. \frac{z}{a} : b a L. \frac{a}{x} = L. \frac{z}{a} : L. \frac{a}{x}, \text{ ac}$$

$$\text{proinde } L. \frac{z}{a} = m L. \frac{a}{x} = L. \frac{a^m}{x^m}, \text{ atque } \frac{z}{a}$$

$$= \frac{a^m}{x^m}, \text{ et } z = \frac{a^{m+1}}{x^m}.$$

$$\text{Porro ex superioribus denominationibus inve-}$$

$$\text{nitur area } I E F \text{ elementum} = b d z - \frac{b a d z}{z},$$

$$\text{et inde area ipsa } I E F = b z - b a L. z + Q$$

$$\text{const. quæ cùm sit o ubi } F I = z - a \text{ evanescit fitque } z = a, \text{ est } Q = -b a + b a L. a,$$

$$\text{ideòque } I E F = b a L. \frac{a}{z} + b z - b a; \text{ et}$$

$$\text{similiter habetur area } I L T = b a L. \frac{a}{x} +$$

$$b x - b a. \text{ Sed (per constr.) area } I E F \text{ est}$$

$$\text{ad aream } I L T \text{ ut } O Q \text{ ad } O S, \text{ seu ut } z \text{ ad } x :$$

$$\text{quare } z : x = b a L. \frac{a}{z} + b z - b a : b a L. \frac{a}{x}$$

$$+ b x - b a, \text{ et dividendo per } b, \text{ ac loco } z \text{ scri-}$$

$$\text{bendo ipsius valorem } \frac{a^{m+1}}{x^m}, \text{ fit } a^{m+1} : x^{m+1}$$

$$= a L. \frac{x^m}{a^m} + \frac{a^{m+1}}{x^m} - a : a L. \frac{a}{x} + x - a;$$

$$\text{unde habetur } a^{m+2} L. \frac{a}{x} + a^{m+1} x - a^{m+2}$$

$$= a x^{m+1} L. \frac{x^m}{a^m} + a^{m+1} x - a x^{m+1};$$

$$\text{et inde eruitur } m x^{m+1} L x - m x^{m+1} L a +$$

$$a^{m+1} L x - x^{m+1} = a^{m+1} L. a - a^{m+1}.$$

$$\text{Si itaque ex hâc æquatione per serierum regres-}$$

$$\text{sum, vel quâcumque alia methodo, determinetur}$$

$$\text{valor } x \text{ per arbitriam lineam } a, \text{ et deinde per}$$

$$\text{æquationem } z = \frac{a^{m+1}}{x^m} \text{ inveniatur valor ipsius}$$

$$z; \text{ Newtoniana constructio ad calculum logarith-}$$

$$\text{morum revocabitur.}$$

$$\text{Scholion. Hermannus Prop. LXXXIII. et}$$

$$\text{LXXIV. Lib. II. Phoronomiæ geminam con-}$$

$$\text{structionem dedit, quâ corporis in curvâ qualibet}$$

$$\text{oscillantis resistentia velocitatis quadrato propor-}$$

$$\text{tionalis definitur, et Newtonianam pro cycloide}$$

$$\text{constructionem ope logarithmicæ simpliciorum}$$

$$\text{reddidit. Difficile autem non est (44) hanc}$$

$$\text{Newtoni constructionem revocare ad logarithmi-}$$

$$\text{cam per punctum N et asymptoto K O ad partes}$$

$$\text{O productâ describendam.}$$

$$(\text{f}) * \text{ Et punctum } C \text{ repræsentabit infimum}$$

$$\text{cycloidis punctum. Nam cycloidis punctum in-}$$

vim generantem C D. Sed et ⁽¹⁾ ob similia triangula F m f, F g h, F D C, est f m ad F m seu D d ut C D ad D F: et ex æquo F g ad D d ut D K ad D F. Item F h ad F g ut D F ad C F; et ex æquo perturbatè ^(m) F h seu M N ad D d ut D K ad C F seu C M; ⁽ⁿ⁾ ideóque summa omnium M N \times C M æqualis erit summæ omnium D d \times D K. Ad punctum mobile M erigi semper intelligatur ordinata rectangula æqualis indeterminatæ C M, quæ motu continuo ducatur in totam longitudinem A a; et trapezium ex illo motu descriptum sive huic æquale rectangulum A a \times $\frac{1}{2}$ a B ^(o) æquabitur summæ omnium M N \times C M, ideóque summæ omnium D d \times D K, id est, areæ B K V T a. Q. e. d.

Corol. Hinc ex lege resistentiæ et arcuum C a, C B differentia A a colligi potest proportio resistentiæ ad gravitatem quam proximè.

Nam si uniformis sit resistentia D K, figura B K T a rectangulum erit sub B a et D K; et inde rectangulum sub $\frac{1}{2}$ B a et A a erit æquale rectangulo sub B a et D K, et D K æqualis erit $\frac{1}{2}$ A a. Quare cùm D K sit exponens resistentiæ, et longitudo penduli exponens gravitatis, erit resistentia ad gravitatem ut $\frac{1}{2}$ A a ad longitudinem penduli; omninò ut in Prop. XXVIII. demonstratum est.

Si resistentia sit ut velocitas, figura B K T a ellipsis erit quàm proximè. Nam si corpus, in medio non resistente, oscillatione integrâ describeret longitudinem B A, velocitas in loco quovis D foret ut circuli diametro A B descripti ordinatim applicata D E. Proinde cùm B a in medio re-

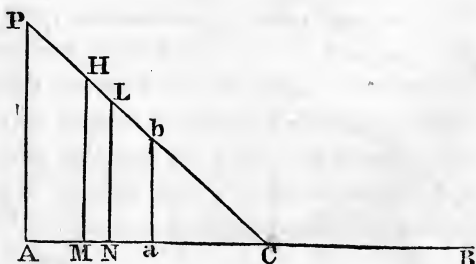
⁽¹⁾ * Ob similia triangula, &c. Sunt enim anguli ad m, h, et D recti, angulus C F D duobus triangularis F D C, F h g communis, et angulus f F m æqualis angulo C F D, quia si ex angulis rectis m F D, f F C subducatur communis angulus m F C, remanebunt anguli æquales f F m, C F D. Tria igitur triangula F m f, F h g et F D C æquales angulos habent, suntque proinde similia.

^(m) * F h seu M N. Cùm sit C M æqualis C F, et C N æqualis C g seu C h, angulo h C g evanescente, est M N = C M - C N = C F - C h = F h.

⁽ⁿ⁾ * Ideóque summa omnium M N \times C M, &c. Quoniam (per modo demonstrata) M N \times C M = D d \times D K, erit summa omnium M N \times C M æqualis summæ omnium D d \times D K, modò simul incipiant simulque desinant. Incipit autem summa omnium D d \times D K in B et desinit in a, et summa omnium M N \times C M incipit in A, et ideó si desinat in a, erunt summæ illæ æquales.

^(o) * Æquabitur summæ, &c. Erigatur ad

punctum A perpendiculum A P = A C, jungatur P C, et ductis per M et N ac a perpendiculis M H, N L, a b; erit semper M N \times C M = M N \times H M; ideóque si ordinata variabilis



H M ducatur in totam longitudinem A a, erit trapezium A P b a æquale summæ omnium M N \times C M ab A ad a; sed trapezium illud est C A P - C a b = $\frac{1}{2}$ C A² - $\frac{1}{2}$ C a² = $\frac{1}{2}$ (C A + C a) \times (C A - C a) = $\frac{1}{2}$ a B \times A a, ob C B = C A. Ergo, &c.

circuli ad quadratum radii, sive ut 11 ad 7 circiter: et propterea $\frac{7}{11}$ A a ad longitudinem penduli ut corporis oscillantis resistentia in O ad ejusdem gravitatem.

Quod si resistentia D K sit in duplicatâ ratione velocitatis, figura B K V T a ^(t) ferè parabola erit verticem habens V et axem O V, ^(u) ideóque æqualis erit rectangulo sub $\frac{2}{3}$ B a et O V quam proximè. Est igitur rectangulum sub $\frac{1}{2}$ B a et A a æquale rectangulo sub $\frac{2}{3}$ B a et O V, ideóque O V æqualis $\frac{3}{4}$ A a: et propterea corporis oscillantis resistentia in O ad ipsius gravitatem ut $\frac{3}{4}$ A a ad longitudinem penduli.

Atque has conclusiones in rebus practicis abundè satis accuratas esse censeo. Nam cùm ellipsis vel parabola B R V S a congruat cum figura B K V T a ^(x) in puncto medio V, hæc si ad partem alterutram B R V vel V S a excedit figuram illam, ^(y) deficit

Lib. I.); circulus enim est ellipsis cujus sunt axes æquales; unde area semi-ellipsos B K V T a est ad quartam partem rectanguli sub axibus, seu ad rectangulum sub semi-axibus O V \times B O, ut area semi-circuli ad quadratum radii. Sed si circuli radius sit 7, erit semi-peripheria 22 circiter, et area semi-circuli 7×11 , ideóque area semi-circuli ad quadratum radii ut 11 ad 7 circiter. Est igitur A a ad O V ut 11 ad 7, et proinde

$$O V = \frac{7}{11} A a. \text{ Et propterea (per Prop. hanc)}$$

$\frac{7}{11} A a$ est ad longitudinem penduli ut corporis oscillantis resistentia in O ad ejusdem pondus.

^(t) * Ferè parabola erit. Ordinata ΔE ad semi-circulum B E H a est semper ut velocitas in loco Δ in medio resistente, et (ex naturâ circuli) $\Delta E^2 = a \Delta \times \Delta B$, et (ex Hyp.) resistentia ΔK est ut velocitatis quadratum, seu ut ΔE^2 , adeóque ΔK est ut rectangulum $a \Delta \times \Delta B$ sive ut $O B^2 - O \Delta^2$. * Sed in parabolâ cujus vertex foret V et axis V O differentia abscissarum foret semper ad differentiam quadratorum ordinatarum in utriusque abscissæ extremo ductarum, in datâ ratione. Jam verò si ex K ducatur in axem perpendicularis K P, est K $\Delta = P O$ et P O est differentia abscissarum V P et V O, est O $\Delta = P K$ ordinatæ in P, ideóque est $O B^2 - O \Delta^2$ differentia quadratorum ordinatarum in punctis P et O, cum ergo K D et $O B^2 - O \Delta^2$ sint in datâ ratione figura B K V T a parabola erit verticem habens V et axem O V (per Theor. I. de parab.).

^(u) * Ideóque æqualis erit rectangulo sub $\frac{2}{3}$ B a et O V quam proximè. Nam area parabolica B K V O est $\frac{2}{3} B O \times V O$ (Theor. IV. de parab.) et ipsius duplum, seu area tota B K V a est $\frac{2}{3} A a \times O V$.

^(x) * In puncto medio V. Supponitur enim

quòd O V accuratè exhibeat resistentiam in puncto medio O, quodque parabola vel ellipsis per punctum V descripta sit.

^(y) * Deficiet ab eâdem ad partem alteram. Quia duæ ellipses vel parabolæ partes B R V et a S V similes sunt et æquales, si resistentiæ in descensu a B ad O majores sint quàm pro ratione ordinatarum D R ad ellipsim vel parabolam, ad alteram partem minores erunt; et contra.

181. Sit resistentia in ratione sesquuplicatâ velocitatis, id est, ΔK ut $\Delta E^{\frac{3}{2}}$; et quoniam (ex naturâ circuli) $\Delta E = (B O^2 - \Delta O^2)^{\frac{1}{2}}$, et proinde $\Delta E^{\frac{3}{2}} = (B O^2 - \Delta O^2)^{\frac{3}{4}}$, erit ΔK ut $(B O^2 - \Delta O^2)^{\frac{3}{4}}$, et (in fig. textûs) D K ut $(B O^2 - D O^2)^{\frac{3}{4}}$. Dicantur B O = a, V O = b, D O = x, D K = y, et erit $b : y = a^{\frac{3}{2}} : (a - x)^{\frac{3}{2}}$, ideóque $y = \frac{b(a - x)^{\frac{3}{2}}}{a^{\frac{3}{2}}}$; et hinc areæ O V K D mo-

mentum $y \, dx = b \, dx \frac{(a - x)^{\frac{3}{2}}}{a^{\frac{3}{2}}}$. Quan-

titas $(a - x)^{\frac{3}{2}}$ in seriem infinitam resolvatur (551. Lib. I.), et invenietur $dx \frac{(a - x)^{\frac{3}{2}}}{a^{\frac{3}{2}}} = \frac{a^{\frac{5}{2}}}{5} dx - \frac{3x^2}{4a^{\frac{1}{2}}} dx + \frac{3x^4}{4 \times 8a^{\frac{3}{2}}} dx - \frac{3 \times 5 \times 9x^6}{4 \times 8 \times 12a^{\frac{5}{2}}} dx + \frac{3 \times 5 \times 9 \times 8x^8}{4 \times 8 \times 12 \times 16a^{\frac{7}{2}}} dx - \dots$, &c. Et sumptis fluen-

tibus S, $dx \frac{(a - x)^{\frac{3}{2}}}{a^{\frac{3}{2}}} = \frac{a^{\frac{5}{2}}}{5} x - \frac{x^3}{4a^{\frac{1}{2}}} - \frac{3x^5}{5 \times 4 \times 8a^{\frac{3}{2}}} - \frac{3 \times 5 \times 7}{7 \times 4 \times 8 \times 12a^{\frac{5}{2}}} - \dots$

ab eâdem ad partem alteram, et sic eidem æquabitur (²) quàm proximè.

PROPOSITIO XXXI. THEOREMA XXV.

Si corporis oscillantis resistantia in singulis arcuum descriptorum partibus proportionalibus augeatur vel minuat in datâ ratione; differentia inter arcum descensu descriptum et arcum subsequente ascensu descriptum, augebitur vel diminuetur in eâdem ratione.

(^a) Oritur enim differentia illa ex retardatione penduli per resistantiam medii, ideóque est ut retardatio tota eique proportionalis resistantia

$$\frac{3 \times 5 \times 9 \times 9}{9 \times 4 \times 8 \times 12 \times 16 \times \frac{15}{2}} \text{, \&c.} = \frac{50841 a^{\frac{5}{2}}}{71680},$$

factâ $x = a$, et neglectis, ob parvitatem, cæteris seriei terminis. Quare cùm sit area $OVKD = \frac{b}{\frac{3}{2}} \times S. d x (a - x x)^{\frac{3}{2}}$, si ponat

$$x = a \text{ erit area } OVKB = \frac{50841}{71680} \times$$

$$ba, \text{ et } 2 OVKB \text{ seu area tota } BKVTa = \frac{50841}{35840} ba = \frac{10}{7} ba, \text{ circiter. Est}$$

$$\text{itaque } \frac{10}{7} VO \times BO = Aa \times BO,$$

et hinc $VO = \frac{7}{10} Aa$; ac propterea corporis oscillantis resistantia in O ad ipsius gravitatem ut $\frac{7}{10} Aa$ ad longitudinem penduli.

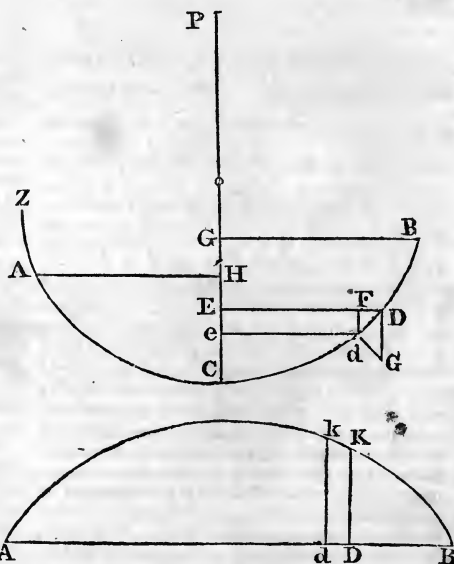
(²) * 182. Quàm proximè. Prop. LXXII. Lib. II. Phor. quæ XXX. hujus Libri fere similis est, sed generalis, et demonstratu facilis, hic adjungemus.

Si curvæ cujusvis BCZ arcus totus AB , quem grave descensu per BC et subsequente ascensu per CA in medio resistente describit, extendatur in lineam rectam BA , et ad singula hujus rectæ puncta D erigantur perpendiculara DK proportionalia medii resistantiis quas mobile in homologis curvæ BCA punctis D subit, sitque BKA curva quam punctum K perpetuo tangit: area curvilinea $BKAB$ æquabitur rectangulo $PC \times GH$ ex recta PC , quæ gravitatem constantem exponit, in differentiam GH abscissarum GC, HC arcuum BC, CA descensu et subsequente ascensu descriptorum.

Ex punctis D, d infinitè propinquis demittantur ad PC perpendiculara DE, de , et ex puncto d ad ED perpendicularum dF ; et vis gravitatis PC erit ad vim tangentialem in loco D , quâ

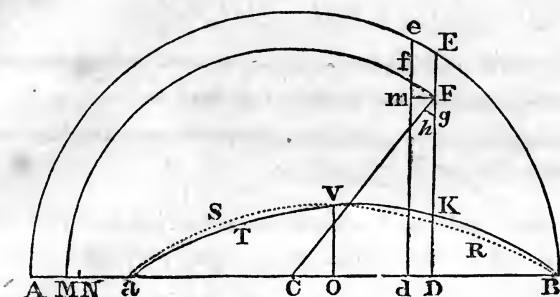
motus corporis in curvâ acceleratur, ut Dd ad Fd .

* Nam ducta DG parallela PC et Gd in curvam perpendiculari, exprimat DG gravitatis actionem, exprimet Dd vim tangentialem, sed



ob similitudinem triangulorum DdG, DdF est $DG : Dd = Dd : Fd$, erit ergo $Ddad$ Fd ut vis gravitatis ad vim tangentialem, quâ propter cum Dd sumatur ubique æqualis ut est actio gravitatis, ubique Fd exprimet vim tangentialem; est $Fd = Ee$, si itaque PC representet vim gravitatis erit $Dd : Ee = PC$ ad vim tangentialem, † ideóque vis illa tangentialis $= \frac{PC \times Ee}{Dd}$. Sed corporis descendentis vis acceleratrix æqualis est excessui vis tan-

retardans. In superiore Propositione rectangulum sub rectâ $\frac{1}{2}$ a B et arcuum illorum C B, C a differentia A a æqualis erat areæ B K T a.



Et area illa, si maneat longitudo a B, augetur vel diminuitur in ratione ordinatim applicatarum D K; hoc est, in ratione resistentiæ, (b) ideòque est ut longitudo a B et resistentia conjunctim. Proindeque

gentialis supra resistentiam; erit igitur vis acceleratrix in loco D = $\frac{P C \times E e}{D d} - D K$. Du-

catur hæc vis in elementum spatii D d, et fiet $P C \times E e - D K \times D d = v d v$, si velocitas in loco D sit v (18, 19); et hinc, sumptis fluentibus, habetur $P C \times G E - B K D = \frac{1}{2} v v$. Fiat B D = B A, et ideò v = o, atque G E = G C - C H = G H, et erit $P C \times G H - B K A B = o$, ac proinde $P C \times G H = B K A B$. Q. e. d.

(*) Oritur enim differentia illa ex retardatione penduli per resistentiam mediæ. * Dividantur arcus a duobus pendulis descripti in partes proportionales infinite parvas, et totum illud quod deest singulo arcui, poterit concipi ut effectus retardationum quas corpora passa sunt singularum illarum particularum initio, spatium verò quod propter singulam retardationem deficit, est ut illa retardatio et tempus per quod corpus motum fuit post illam retardationem receptam usque ad finem oscillationis; sed quoniam in oscillationibus utut inæqualibus tempora quibus similes arcuum partes describuntur sunt æqualia, in medio non resistente, et in medio resistente saltem quàm proximè, (180) spatia quæ deficiunt propter retardationes in proportionalibus arcuum partibus receptas, sunt ut illæ retardationes.

* Ideò differentia arcuum est ut retardatio tota, etque proportionalis resistentia retardans, si quantitates materiæ corporum pendulorum sint æquales, retardatio in singulis arcuum descriptorum partibus est ut resistentia in iisdem locis, sed ut resistentiæ sunt in datâ quâdam lege velocitatem ex hypothesi et velocitates in arcuum partibus proportionalibus sunt in ratione datâ, ideò resistentiæ in singulis arcuum partibus proportionalibus sunt in ra-

tione datâ, ac per consequens omnes retardationes, sunt in eadem ratione, summæ ergo retardationum erunt in eadem ratione datâ, ergo tota spatia deficientia illis retardationibus proportionalia erunt in eadem ratione, differentia ergo inter arcum descensu descriptum et arcum ascensu subsequente descriptum in variis arcubus ab eodem corpore descriptis, sunt in datâ lege resistentiæ.

183. * Corol. 1. Differentiæ arcuum, respectu arcuum descensu descriptorum eamdem sequuntur legem quam resistentiæ sequuntur respectu velocitatum. Nam cum tempora quibus correspondentes et proportionales arcuum partes describuntur sint æqualia, velocitates erunt semper ut illæ arcuum partes, sive ut arcus toti, (180.) quàm proximè, ergo resistentiæ, retardationes et differentiæ arcuum eamdem legem sequuntur respectu arcuum ac respectu velocitatum.

Cor. 2. * Si corpora pendula differant quantitate materiæ, differentia arcuum sunt directè in lege datâ arcuum et inversè ut quantitates materiæ: nam eo in casu retardationes in singulis arcuum partibus sunt directè ut resistentiæ et inversè ut quantitates materiæ; nam resistentia motus jacturam producit, quæ motus jactura est factum ex retardatione et massâ retardatâ (per Def. 2. Lib. 1.).

(b) * Ideòque est ut longitudo a B et resistentia conjunctim. Area illa si maneat longitudo a B, augetur vel diminuitur in ratione resistentiæ D K; si verò constans maneat resistentia seu ordinata D K, sed augetur a B omnesque ejus partes d D in ratione totius a B augeantur, area illa augetur vel diminuitur in ratione longitudinis a B; unde si longitudo a B variabilis sit et resistentia seu ordinata D K in singulis longitudinibus a B locis correspondentibus au-

trum oscillationis globi distantia esset pedum $10\frac{1}{2}$. In filo punctum notavi pedibus decem et uncia unâ a centro suspensionis distans; et e regione puncti illius collocavi regulam in digitos distinctam, quorum ope notarem longitudes arcuum a pendulo descriptas. Deinde numeravi oscillationes quibus globus octavam motus sui partem amitteret. Si pendulum deducebatur a perpendiculari ad distantiam duorum digitorum, et inde demittebatur; ita ut toto suo descensu describeret arcum duorum digitorum, totâque oscillatione primâ, ex descensu et ascensu subsequente compositâ, arcum digitorum fere quatuor: (d) idem oscillationibus 164 amisit octavam motus sui partem, sic ut ultimo suo ascensu describeret arcum digiti unius cum tribus partibus quartis digiti. Si primo descensu descripsit arcum digitorum quatuor; amisit octavam motus partem oscillationibus 121, ita ut ascensu ultimo describeret arcum digitorum $3\frac{1}{2}$. Si primo descensu descripsit arcum digitorum octo, sexdecim, triginta duorum vel sexaginta quatuor; amisit octavam motus partem oscillationibus 69, $35\frac{1}{2}$, $18\frac{1}{2}$, $9\frac{3}{8}$, respectivè. Igitur differentia inter arcus descensu primo et ascensu ultimo descriptos, erat in casu primo, secundo, tertio, quarto, quinto, sexto, digitorum $\frac{1}{4}$, $\frac{1}{2}$, 1, 2, 4, 8 respectivè. (e) Dividantur eæ differentiæ per numerum oscillationum in casu unoquoque, et in oscillatione unâ mediocri, quâ arcus digitorum $3\frac{3}{4}$, $7\frac{1}{2}$, 15, 30, 60, 120 descriptus fuit, differentia arcuum descensu et subsequente ascensu descriptorum, erit $\frac{1}{636}$, $\frac{1}{242}$, $\frac{1}{69}$, $\frac{4}{71}$, $\frac{8}{37}$, $\frac{24}{9}$ partes digiti respectivè. (f) Hæ autem in majoribus oscillationi-

centrum oscillationis et quomodo inveniri possit, indicavimus in scholio post notam 478. Lib. I. Et ex his quæ ibi dicta sunt, satis liquet in longioribus pendulis graviore globo instructis et filo tenui, centrum oscillationis cum centro globi coincidere quàm proximè.

(d) * Idem oscillationibus 164. amisit octavam motus sui partem, sic ut ultimo suo ascensu describeret arcum digiti $1\frac{3}{4}$.

* Liqueat (ex notâ (*) præcedente) quod differentia inter arcum descensu descriptum et arcum ascensu subsequente descriptum sit toti retardationi quam corpus passum est proportionalis, ideòque motui destructo per resistantiæ actionem; ascendat itaque corpus in fine primæ oscillationis ad altitudinem qualemcumque, sumaturque differentia arcus ascensu descripti ab arcu descensu primo percursum: secundâ oscillatione corpus ascendere debet in vacuo ad eam altitudinem ad quam in fine primæ oscillationis surrexerat, et sumatur quod deest in secundo ascensu ab illâ altitudine, duæ illæ differentiæ sunt ut motus in singulâ oscillatione amissi, earum summa est ergo ut summa motus amissi in utraque oscillatione, sed duæ illæ differentiæ sunt differentia inter altitudinem e quâ corpus primò descendit, et altitudinem ad quam ultimò assurrexit; ergo

ratiocinio ad 164. oscillationes continuato differentia inter altitudinem e quâ corpus primò descendit, et altitudinem ad quam ultimò assurrexit, est ut summa motus quem resistantia durantibus illis 164. oscillationibus destruere valuit.

(e) * Dividantur eæ differentiæ per numerum oscillationum, &c. Exempli causâ, si in primo casu dividatur differentia $\frac{1}{4}$ per numerum oscillationum 164, habebitur $\frac{1}{636}$ differentia inter arcum descensu descriptum et arcum subsequente ascensu descriptum in una mediocri oscillatione; quia differentia $\frac{1}{4}$ ex omnibus differentiis quæ per oscillationes 164 producuntur, composita est; et quia arcus totus unâ mediocri oscillatione descriptus medius est arithmeticè inter arcum maximum fere digitorum 4. primâ oscillatione descriptum, et arcum minimum digitorum $2\frac{2}{3}$ ultimâ oscillatione descriptum, ideò arcus ille mediocris invenitur capiendò dimidium summæ arcuum $4 + 2\frac{2}{3}$, quod est $5\frac{2}{3}$, aut etiam capiendò summam arcuum dimidiorum, videlicet $2 + 1\frac{3}{4}$. Atque eodem modo de cæteris ratiocinandum est.

(f) * Hæ autem in majoribus oscillationibus, &c. * Dividantur omnes arcuum differentiæ in

bus sunt in duplicatâ ratione arcuum descriptorum quàm proximè, in minoribus verò paulò majores quàm in eâ ratione; et propterea (per Corol. 2. Prop. XXXI. Libri hujus) resistentia globi, ubi celerius movetur, est in duplicatâ ratione velocitatis quàm proximè; ubi tardiùs, paulò major quàm in eâ ratione.

(^e) Designet jam V velocitatem maximam in oscillatione quâvis, sintque A, B, C quantitates datæ, et fingamus quod differentia arcuum sit $A V + B V^{\frac{3}{2}} + C V^2$. (^h) Cùm velocitates maximæ sint in cycloide ut semisses

oscillatione mediocri per primam, omnes illæ differentię erunt ut 1.; 2.7107; 9.5072, 36.9577; 141.8378; 542.8965.

Quadrata verò arcuum sunt ut 1, 4, 16, 64, 256, 1024. unde ex eorum numerorum inspectione liquet differentias quæ in minoribus oscillationibus observatæ sunt esse ad eas quæ in majoribus arcubus observantur in majore ratione quàm duplicatâ arcuum; in majoribus verò oscillationibus rationes illarum differentiarum ad rationem duplicatam arcuum magis accedunt, ut enim arcus in progressionem duplâ fuere sumpti, ratio duplicata arcuum proximorum est ratio 1 ad 4. jam verò 9.5072 est non multo major 4. parte numeri 36.9577, iste autem ad 4. partem numeri 141.8378, magis accedit, propius adhuc iste accedit ad quartam partem numeri 542.8965. Unde inter arcus magnos, motus amissos in duplicatâ fere ratione arcuum sive velocitatum sumi posse deducitur.

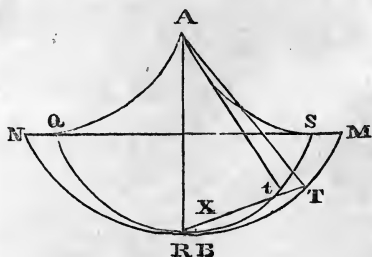
Idem manifestius patebit si dividantur hi numeri qui arcuum differentias exprimunt per ipsorum arcuum rationes, habebuntur enim 1.; 1.3553; 2.3788; 4.6197; 8.8648; 16.9655, qui si resistentiæ forent ut quadrata velocitatum, deberent esse ut ipsi arcus $\frac{1}{2}$, 1, 2, 4, 8, 16. Sed ex ipsâ inspectione liquet minores differentias majoribus numeris exprimi quam ipsi arcus, majores verò ferè lisdem. Si verò supponeretur resistentiam non tantùm esse in ratione duplicatâ velocitatum, sed etiam partem aliquam aliunde quàm ex merâ inertia materiæ oriundam, esse ut velocitas, ideòque cùm hæ quantitates mox inventæ sint quotientes differentiarum arcuum per velocitates divisarum, hæ quantitates constarent parte constante et aliâ parte velocitati sive arcui proportionatâ.

Sumatur itaque prima quantitas 1, et ordine conferatur cum secundâ, tum cum terciâ, cum quartâ, &c. supponaturque illas constare duabus partibus altera velocitati proportionata altera constanti, v. gr. sit prima quantitas $1 = a + x$ secunda $1.3553 = 2a + x$, iis ita binatim calculatis ut cruatut valor a et x , quantitas constans x , in singulo calculo eadem non invenietur, sed varii isti obtinebuntur valores hoc ordine .6447; .5404; .4829; .4757; .4849, qui decrescunt ordine quodam regulari (ultimo excepto ob aliqualem exiguum errorem), unde liquet, rationem differentiarum arcuum, non esse partim in ratione duplicatâ ipsorum arcuum, et partim in eorum ar-

cuum ratione simplici, sed his adjungi debere rationem aliquam intermediam quam sesquipliatam arcuum assumit Newtonus, quod cum experimentis propius consentit.

(^e) * Designet jam V velocitatem maximam, sive quantitatem velocitati maximæ proportionalem, in oscillatione quavis, sintque A, B, C quantitates constantes, quarum valores per experimenta determinabuntur; et fingamus quòd resistentia, seu differentia arcuum ipsi proportionalis (Prop. XXXI.), sit partim ut velocitas, partim ut velocitatis quadratum, et partim ut velocitatis dignitas cujus index $\frac{3}{2}$, et proinde supponamus quod arcuum differentia sit $A V + B V^{\frac{3}{2}} + C V^2$, &c.

(^h) * Cùm velocitates maximæ, &c. Corpus pendulum in medio non resistente oscilletur in cycloide $S B R Q$, sitque A punctum suspensionis, et R punctum infimum ac medium arcûs totius $S R Q$. Centro A et radio $A R$ describatur arcus circuli $M T R N$, in quo corpus idem, vel aliud simile et æquale oscilletur in eodem medio non resistente. Sit $T R$ arcus circularis æqualis arcui cycloidis $t R$, et $R B$ arcus quàm minimus cycloidi et circulo communis (465. Lib. I.). Jam si corpus e locis T et



B successivè cadat in circulo, erit ipsius velocitas maxima in R descensu per arcum $T R$ acquisita, ad velocitatem descensu per arcum $B R$ acquisitam, ut chorda $T X R$ ad chordam arcûs $R B$ (88. Lib. I.), aut, quod idem est (per Lemma VII. Lib. I.), ut chorda $T X R$ ad arcum cycloidis $B R$; et velocitas descensu per arcum $B R$ acquisita in R est ad velocitatem maximam descensu per arcum cycloidis $t B R$ acquisitam, ut arcus $B R$ ad arcum $t B R$ seu arcum circuli

arcuum oscillando descriptorum, in circulo verò ut semissium arcuum illorum chordæ; ideóque paribus arcubus majores sint in cycloide quam in circulo, in ratione semissium arcuum ad eorundem chordas; ⁽¹⁾ tempora

aequalem TBR (per demonstr. Prop. LI. Lib. I.). Quare, ex æquo, velocitas maxima in R descensu per arcum circulem TBR acquisita est ad velocitatem maximam in R descensu per cycloidis arcum TBR acquisitam, ut chorda RT ad arcum TBR vel TBR . Sunt autem velocitates maximæ in medio resistente velocitatibus maximis in medio non resistente proportionales quàm proximè, et in puncto medio arcuum qui oscillatione integrâ describuntur, ferè contingunt (180). Paribus igitur arcubus, velocitates maximæ in cycloide sunt ad velocitates maximas in circulo, ut semisses arcuum oscillando descriptorum ad eorumdem arcuum circularium chordas, quàm proximè; et ideo, paribus arcubus majores sunt in cycloide quàm in circulo in ratione semissium arcuum ad eorumdem chordas in circulo ductas.

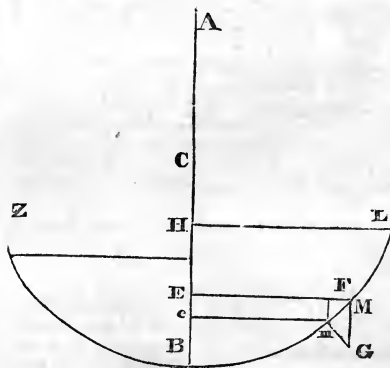
(i) * *Tempora autem in circulo sunt majora quam in cycloide in velocitatis ratione reciproca.*

* Id est, tempora in circulo sunt ad tempus in arcu quovis cycloideis, ut semissis arcus circuli oscillando descripti ad ejusdem semissis chordam, sive invertendo et temporum dimidia sumendo, tempus semi-oscillationis in cycloide est ad tempus semi-oscillationis in circulo (pendulis existentibus ejusdem longitudinis) ut chorda arcus descripti ad ipsum arcum, quæ quidem proportio proximè tantum obtinet.

* Est enim tempus oscillationis integræ cujusvis in cycloide ad tempus descensus per dimidiam penduli longitudinem ut semi-peripheria ad radium (vide not. 470. ad Prop. LII. Lib. I.) ideoque etiam tempus semi-oscillationis in cycloide ad tempus illud descensus per dimidiam penduli longitudinem ut quadrans circuli ad radium, sed tempus descensus per quadruplum dimidiæ longitudinis penduli, sive tempus descensus per diametrum circuli cujus pendulum est radius, est duplum temporis descensus per dimidiam penduli longitudinem, ideoque tempus semi-oscillationis in cycloide est ad tempus descensus per diametrum circuli cujus longitudo penduli est radius, ut circuli quadrans ad diametrum. Sed, ratio temporis lapsus per diametrum circuli ad tempus semi-oscillationis in arcu ejusdem circuli est (ut mox liquebit) composita ex ratione diametri ad quadrantem circuli et chordæ ad arcum, quam proximè, unde ex æquo erit tempus in cycloide ad tempus in circulo ut chorda circuli ad ejus arcum oscillando descriptum. Rationem autem temporis descensus per diametrum circuli ad tempus semi-oscillationis in arcu ejus circuli esse compositam ex ratione diametri ad quadrantem circuli et ex ratione chordæ ad arcum oscillando descriptum, saltem quam proximè, sequenti calculo constabit.

Descendat itaque corpus per arcum $L B$ centro C descriptum et diametro $A B$, sit t tempus quæsitum quo corpus descendit per eum

arcum $L B$, sitque b tempus datum quo corpus
labitur per diametrum $A B$, et quo velocitate
per eum lapsum in B acquisita posset describere
uniformiter duplum $A B$ sive $2 A B$, sumatur
in arcu $L B$ portiuncula infinitè parva $M m$
quam corpus descendens uniformiter describere
censeatur tempore infinitè parvò d t, duccatur
que ex punctis L et M lineæ $L H$, $M E$ in



diametrum perpendicularē; cū tempora quibus spatia data uniformiter describuntur sint ut illa spatia directē et velocitates quibus percurruntur inversē, sitque velocitas quæ in B acquisita est per lapsum ex A B ad velocitatem per lapsum ex L in M, sive ex H in E acquisitam,

ut \sqrt{AB} ad \sqrt{HE} , erit $b : d t = \frac{2 AB}{\sqrt{AB}}$:

$\frac{M m}{\sqrt{H E}}$; dicatur ergo $A B = 1$; $H B = h$,
 $B E = x$, $E M = y$; $H E = h - x$ erit

$$b : d t = 2 : \frac{M_m}{\sqrt{h - x}}, \text{ est autem } M_m =$$

$\sqrt{dx^2 + dy^2}$ et ex naturâ circuli (cùm fit $y = x - x^2$, et $2y dy = dx - 2x dx$, sive

$$dy = \frac{1-2x}{2\sqrt{x-x^2}} dx \text{ invenietur } \sqrt{dx^2+dy^2}$$
$$= \pm \frac{dx}{2\sqrt{x-x^2}}, \text{ et quoniam dum crescit}$$

B E decrescit L M est $M_m = \frac{-dx}{2A/x - xy}$,

resolvatur ergo $\frac{1}{\sqrt{x - xx}}$ in seriem per formu-

lam Newtonianam invenietur $\frac{1}{\sqrt{x-x^2}} =$

$$\frac{1}{\sqrt{x}} + \frac{x^{\frac{1}{2}}}{\sqrt{x}} + \frac{3x^{\frac{3}{2}}}{\sqrt{x}} \text{ \&c. id\u00e9oque M m sive}$$

$\frac{1}{2} + \frac{1}{2} + \frac{1}{2 \times 4}$, &c. Ideoque M in sive

temporis conjunctim) easdem fore, quamproximè, in utrâque curvâ: (+) deberent enim differentiæ illæ in cycloide augeri, unâ cum resistentia, in duplicatâ circiter ratione arcûs ad chordam, ob velocitatem in ratione illâ simplici auctam; et diminui, unâ cum quadrato temporis, in eâdem duplicatâ ratione. Itaque ut reductio fiat ad cycloidem, eâdem sumendæ sunt arcuum differentiæ quæ fuerunt in circulo observatæ, velocitates verò maximæ ponendæ sunt arcubus vel dimidiatis vel integris, hoc est, numeris $\frac{1}{2}$, 1, 2, 4, 8, 16 analogæ. Scribamus ergo in casu secundo, quarto et sexto, numeros, 1, 4 et 16 pro V; et prodibit arcuum differentia $\frac{\frac{1}{2}}{121} = A + B + C$ in casu secundo; $\frac{2}{35\frac{1}{2}} = 4 A + 8 B + 16 C$ in

casu quarto; et $\frac{8}{9\frac{3}{4}} = 16 A + 64 B + 256 C$ in casu sexto. Et ex his æquationibus, (1) per debitam collationem et reductionem analyticam, fit $A = 0, 0000916$, $B = 0, 0010847$, et $C = 0, 0029558$. Est igitur differentia arcuum ut $0, 0000916 V + 0, 0010847 V^{\frac{3}{2}} + 0, 0029558 V^2$: et propterea cum (per Corollarium Propositionis XXX. applicatum ad hunc casum) resistentia globi in medio arcus oscillando descripti, ubi velocitas est V, (m) sit ad ipsius pondus A ut $\frac{7}{11} A V + \frac{7}{10} B V^{\frac{3}{2}} + \frac{3}{4} C V^2$ ad

valore S. $\frac{M m}{\sqrt{h - n}}$, sit ergo arcus L B = a, periphæria circuli cujus diameter est 1 sit p, erit $\sqrt{h} \times S. \frac{M m}{\sqrt{h - x}} = \frac{a p}{2}$, sive S. $\frac{M m}{\sqrt{h - x}} = \frac{a p}{2 \sqrt{h}}$, sed \sqrt{h} est æqualis chordæ L B,

ex naturâ circuli, quæ si dicatur c, erit S. $\frac{M m}{\sqrt{h - x}} = \frac{a p}{2 c}$. Unde tandem est $b : t = 2 : \frac{a p}{2 c} = 1 : \frac{a p}{4 c} = 1 \times c : a \times \frac{p}{4}$ sive est b tempus

descensus per diametrum vel per chordam quamlibet ad t tempus descensus per arcum in ratione compositâ ex ratione diametri 1 ad $\frac{p}{4}$ sive quadrantem periphæriæ, et ex ratione chordæ c ad arcum a. Q. e. d.

(*) * Quæ sunt ut resistentia et quadratum temporis conjunctim (per Cor. 3. Lem. X.). Resistentia enim considerari potest ut vis quæ retardationem producit, et differentia arcuum ut spatium quod corpus vi illâ mediocri ac constante sollicitatum describeret. Hinc arcuum differentie erunt quam proxime ut resistentia directè et quadratum temporis conjunctim.

(†) * Deberent differentia in cycloide augeri unâ cum resistentiâ in duplicatâ circiter ratione,

arcus ad chordam ob velocitatem in ratione illâ simplici auctam, quia scilicet pars maxima resistentiæ est ut quadrata velocitatum.

(1) * Per debitam collationem. Prima æquatio est $\frac{\frac{1}{2}}{121} = \frac{1}{2 \times 121} = A + B + C$.

secunda divisa per 4. est $\frac{1}{71} = A + 2 B + 4 C$,

et tertia divisa per 16. est $\frac{3}{58} = A + 4 B + 16 C$.

Ex his autem æquationibus facile eruuntur valores litterarum A, B, C, si fractiones $\frac{1}{242}$, $\frac{1}{71}$,

et $\frac{3}{58}$ ad decimales reducantur.

(m) * Sit ad ipsius pondus. A V est pars differentie arcuum genita per resistentiæ partem illam quæ est ut velocitas $B V^{\frac{3}{2}}$, pars differentie arcuum genita per resistentiæ partem quæ est in sesquuplicatâ ratione velocitatis; et $C V^2$ pars differentie arcuum producta per resistentiæ totius partem quadrato velocitatis proportionalem (per Cor. 4. Prop. XXXI.). Sed (per Cor. Prop. XXX.) si resistentia sit ut velocitas, est $\frac{7}{11} A V$ ad longitudinem penduli ut corporis

oscillantis resistentia in puncto medio arcûs descripti ad ejusdem pondus; si resistentia sit ut velocitatis quadratum, resistentia illa in puncto

longitudinem penduli; si pro A, B et C scribantur numeri inventi, fiet resistētia globi ad ejus pondus, ut 0, 0000583 V + 0, 0007593 V^{3/2} + 0, 0022169 V² ad longitudinem penduli inter centrum suspensionis et regulam, id est, ad 121 digitos. Unde cū V in casu secundo designet 1, in quarto 4, in sexto 16: erit resistētia ad pondus globi in casu secundo ut 0, 0030345 ad 121, in quarto ut 0, 041748 ad 121, in sexto ut 0, 61705 ad 121.

Arcus quem punctum in filo notatum in casu sexto descripsit, erat $120 - \frac{8}{9\frac{2}{3}}$ seu $119\frac{5}{9}$ digitorum. Et propterea cū radius esset 121 digitorum, et longitudo penduli inter punctum suspensionis et centrum globi esset 126 digitorum, arcus quem centrum globi descripsit ⁽ⁿ⁾ erat $124\frac{5}{11}$ digitorum. Quoniam corporis oscillantis velocitas maxima, ob resistētiā aëris, non incidit in punctum infimum arcus descripti, ^(o) sed in medio ferè loco arcus totius versatur: hæc eadem erit circiter ac si globus descensu suo toto in medio non resistente ^(p) describeret arcus illius partem dimidiam digitorum $62\frac{5}{22}$, idque in cycloide, ad quam motum penduli supra reduximus: et propterea velocitas illa æqualis erit ve-

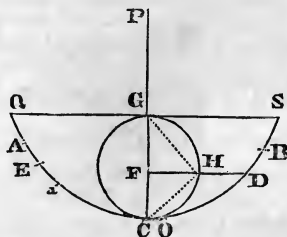
medio arcus descripti est ad corporis pondus ut $\frac{3}{4} C V^2$ ad longitudinem penduli, et (181) si resistētia sit in ratione sesquiplacatâ velocitatis, est illa ad corporis pondus ut $\frac{7}{10} B V^{\frac{3}{2}}$ ad longitudinem penduli. Quarè cum hic supponatur resistētia partim in ratione velocitatis, partim in velocitatis ratione sesquiplacatâ et partim in duplicatâ, resistētia globi in medio arcus oscillando descripti, ubi velocitas est V, erit ad ipsius pondus ut $\frac{7}{11} A V + \frac{7}{10} B V^{\frac{3}{2}} + \frac{3}{4} C V^2$, ad longitudinem penduli.

⁽ⁿ⁾ * Erat $124\frac{5}{11}$ digit. Sunt enim radii ut siniles circulorum arcus, et idèò radius 121, est ad suum arcum $119\frac{5}{9}$ ut radius 126, ad arcum correspondentem $124\frac{5}{11}$ quamproximè.

^(o) * Sed in medio ferè loco. Patet per not. 180.

^(p) * Describeret arcus illius partem dimidiam. Corpus oscillando describat arcum B a in medio resistente et arcum B A in medio non resistente; sit C punctum cycloidis infimum; O, punctum medium arcus B a, et arcus CD sit æqualis arcui B O, velocitas maxima descensu corporis per arcum B O acquisita in medio resistente est ad velocitatem maximam per arcum B C acquisitam in medio resistente ut arcus B O, ad arcum B C (180). Sed si corpus e loco D. in medio non resistente cadendo describat arcum D C, erit etiam velocitas ipsius in C descensu per arcum D C acquisita ad velocitatem acquisitam ibidem descensu per arcum B C ut arcus C D, vel æqualis B O, ad arcum B C, (Prop. LI. Lib.

I.). Ergò velocitas in medio resistente per arcum B O acquisita in O æqualis est velocitati quam corpus in medio non resistente cadendo per arcum D C = B O haberet in C; et propterea (85. Lib. I.) velocitas illa æqualis est velocitati quam corpus perpendiculariter cadendo in medio non resistente, et casu suo describendo altitudinem F C æqualem sinui verso arcus C H, acquirere posset. Sit jam P punctum suspen-



sionis, P C longitudo penduli S D C semicyclois, S G et D F ad P C normales, et C H G C circulus diametro G C descriptus secans D F in H. Jungatur chorda C H, et erit arcus cycloidis S D = 2 G C = 2 C H, et arcus S C = 2 G C (462. Lib. I.) idèòque arcus D C = 2 C H. Est autem (ex naturâ circuli) C F ad C H ut C H ad C G, et hinc C F ad 2 C H seu D C, ut 2 C H ad 4 C G, sive ut D C ad 2 P C; hoc est, sinus versus C F, ad arcum C D, ut arcus idem ad penduli longitudinem duplam.

locitati quam globus, perpendiculariter cadendo et casu suo describendo altitudinem arcus illius sinui verso æqualem, acquirere posset. Est autem sinus ille versus in cycloide ad arcum istum $62\frac{5}{6}$ ut arcus idem ad penduli longitudinem duplam 252, et propterea æqualis digitis 15, 278. Quare velocitas ea ipsa est quam corpus cadendo et casu suo spatium 15, 278 digitorum describendo acquirere posset. Tali igitur cum velocitate globus resistantiam patitur, quæ sit ad ejus pondus ut 0, 61705 ad 121, vel (*) (si resistantiæ pars illa sola spectetur quæ est in velocitatis ratione duplicatâ) ut 0, 56752 ad 121.

(†) Experimento autem hydrostatico inveni quod pondus globi hujus lignei esset ad pondus globi aquei magnitudinis ejusdem ut 55 ad 97: et propterea cum 121 sit ad 213, 4 in eadem ratione, erit resistantia globi aquei præfatâ cum velocitate progredientis (‡) ad ipsius pondus ut 0, 56752 ad 213, 4, id est, ut 1 ad $376\frac{1}{50}$. Unde cum pondus globi aquei, quo tempore globus cum velocitate uniformiter continuatâ (†) describat longitudinem digitorum 30, 556, velocitatem illam omnem in globo cadente generare posset; (¶) manifestum est quod vis resistantiæ eodem tempore uniformiter continuata tollere posset velocitatem minorem in ratione 1 ad $376\frac{1}{50}$, hoc est, velocitatis totius partem $\frac{1}{376\frac{1}{50}}$. Et propterea quo tempore globus, eâ cum velocitate uniformiter continuatâ, longitudinem semidiametri suæ, seu digitorum $3\frac{1}{6}$, describere posset, (‡) eodem amitteret motûs sui partem $\frac{1}{33\frac{1}{2}}$.

(*) * Si resistantiæ pars illa sola, &c. Si enim in quantitate, 0, 0022169 V^2 quæ est ad longitudinem penduli ut resistantiæ pars velocitatis quadrato proportionalis ad corporis pondus loco V scribatur 16, et loco V^2 scribatur 256, fiet 0, 0022169 $V^2 = 0, 56752$, quamproximè.

(†) * Experimento autem hydrostatico. Experimentum facile est. Cum enim corpus fluido immersum, eadem vi sursum urgeatur quâ par fluidi volumen sustinetur, id est, vi quæ æqualis est ponderi fluidi ejusdem magnitudinis (Cor. 5. et 6. Prop. XX. Lib. hujus) corpus fluido specificè leviori immersum ponderis sui partem amittet æqualem ponderi fluidi ejusdem voluminis; et propterea si corpus illud fluido immersum ponderetur, cognoscetur pondus fluidi ejusdem magnitudinis cum corpore. Si fluidum corpore immergendo specificè gravius sit, corpori illi adjungitur potest aliud corpus majoris gravitatis specificæ ut eorum summa fluido specificè gravior fiat.

(‡) Ad ipsius pondus. Resistentia globi solidi æqualis est resistantiæ globi aquei ejusdem magnitudinis et cum eadem velocitate in eodem medio progredientis, sed resistantia globi solidi est

ad ejusdem pondus ut 0, 56752 ad 121, et pondus globi solidi ad pondus globi aquei ut 121 ad 213, 4, seu ut 1 ad $376\frac{1}{50}$ quamproximè.

(¶) * Describat longitudinem digit. 30, 556, duplam nimirum longitudinis digitorum 15, 278, quæ velocitatem illam omnem in globo cadente generare posset (29. Lib. I.).

(¶) * Manifestum est. Sunt enim velocitates dato tempore genitæ vel extinctæ, ut vires quibus generantur vel extinguuntur (13. Lib. I.).

(‡) * Eodem amitteret motûs sui partem. Nam velocitates eadem vi constante vel extinctæ sunt ut tempora quibus generantur vel extinguuntur (13. Lib. I.), sed tempora quibus corpora duo eadem velocitate uniformi percurrunt longitudines digit. 30, 556, et digit. $3\frac{1}{6}$, sunt ut hæc longitudines (5. Lib. I.). Quare velocitates amissæ sunt ut eadem longitudines, et ideo 30, 556 ad $3\frac{1}{6}$, ut $\frac{1}{376\frac{1}{50}}$ ad velocitatem amis-

sam eo tempore quo globus longitudinem semidiametri suæ seu digit. $3\frac{1}{6}$, percurrit; undè invenitur velocitas illa amissa = $\frac{1}{33\frac{1}{2}}$, quamproximè.

Numerabam etiam oscillationes quibus pendulum quartam motûs sui partem amisit. In sequente tabulâ numeri supremi denotant longitudinem arcûs descensu primo descripti, in digitis et partibus digiti expressam: numeri medii significant longitudinem arcûs ascensu ultimo descripti; et loco infimo stant numeri oscillationum. Experimentum descripsi tanquam magis accuratum quàm cùm motûs pars tantùm octava amitteretur. (v) Calculum tentet qui volet.

| | | | | | | |
|--------------------------|----------------|-----|------------------|-----------------|-----------------|-----------------|
| <i>Descensus primus</i> | 2 | 4 | 8 | 16 | 32 | 64 |
| <i>Ascensus ultimus</i> | $1\frac{1}{2}$ | 3 | 6 | 12 | 24 | 48 |
| <i>Numerus oscillat.</i> | 374 | 272 | $162\frac{1}{2}$ | $83\frac{1}{2}$ | $41\frac{2}{3}$ | $22\frac{2}{3}$ |

Postea globum plumbeum diametro digitorum 2, et pondere unciarum Romanarum $26\frac{1}{4}$ suspendi filo eodem, sic ut inter centrum globi et punctum suspensionis intervallum esset pedum $10\frac{1}{2}$, et numerabam oscillationes

(v)* *Calculum tentet.* Quoniam experimentum magis accuratum est, calculum tentabimus. Erunt igitur differentiae arcuum primo descensu et ultimo ascensu descriptorum.

$\frac{1}{2}$, 1, 2, 4, 8, 16.

Arcus in unâ mediocri oscillatione descripti, sunt

$3\frac{1}{2}$, 7, 14, 28, 56, 112.

Differentiæ arcuum descensu et subsequente ascensu in unâ mediocri oscillatione descriptorum, sunt

$\frac{1}{2}$ 1 2 4 8 16
374' 272' 162½' 83½' 41½' 22½'

sive ut 1. 2.7500; 9.2061; 35.5040; 145.7760; 528.5882.

Hæ autem differentiæ in majoribus oscillationibus sunt in duplicatâ ratione arcuum descriptorum satis proximè; nam $\frac{8}{41\frac{2}{3}} : \frac{16}{22\frac{2}{3}} = 34 :$

125, et $34 : 126 = 1 : 4$; hoc est, in duplicatâ ratione arcuum descriptorum. Et similiter

$\frac{4}{83\frac{1}{3}} : \frac{8}{41\frac{2}{3}} = 1 : 4$, accuratè; in minoribus verò

oscillationibus, differentiæ illæ sunt in ratione paulò majore quam duplicatâ arcuum descriptorum. Est enim $\frac{1}{272} : \frac{1}{162\frac{1}{2}} = 325 : 1088$ et

hæc ratio major est ratione 1 ad 4. Designet jam V, ut supra, velocitatem maximam in oscillatione quâvis, et $A V + B V^{\frac{5}{2}} + C V^2$,

differentiam arcuum; et quoniam velocitates ponendæ sunt arcubus descriptis scil. numeris $\frac{1}{2}$, 1, 2, 4, 8, 16, analogæ, scribamus in cas. 2. 4. et 6. numeros 1, 4, 16, pro V, et prodibit arcuum differentia

$\frac{1}{272} = A + B + C$ in cas. 2.

$\frac{4}{83\frac{1}{3}} = 4 A + 8 B + 16 C$ in cas. 4 et $\frac{16}{22\frac{2}{3}}$

$= 16 A + 64 B + 256 C$ in cas. 6. Ex his

æquationibus habetur $A = 0,0005096$, $B = 0,0005884$, et $C = 0,0025784$. Est igitur differentia arcuum ut $0,0005096 V + 0,0005884 \times$

$V^{\frac{5}{2}} + 0,0025784 V^2$, et præterea cùm resistentia globi in medio arcûs oscillando descripti ubi velocitas est V, sit ad ipsius pondus ut $\frac{7}{11} A V + \frac{7}{10} B V^{\frac{5}{2}} + \frac{5}{4} C V^2$ ad longitudinem penduli, fiet resistentia globi ad ejus

pondus ut $0,0003243 V + 0,0004119 V^{\frac{5}{2}} + 0,0019338 V^2$, ad longitudinem penduli inter centrum suspensionis et regulam, id est, ad 121 digit. Unde cùm V in cas. 2. designet 1; in 4. 4, in 6. 16; erit resistentia ad pondus globi in cas. 2. ut 0,0267 ad 121; in 4. ut 0,035532 ad 121; in 6. ut 0,5266032 ad 121.

Ponatur resistentia in tardioribus motibus partim uniformis et partim velocitati, partim velocitatis quadrato proportionalis, ideòque arcuum differentia sit $A + B V + C V^2$, et scribamus in cas. 1. 2. et 3. numeros 1, 2, 4, pro V, prodibunt æquationes $A + B + C = \frac{1}{743}$, $A + 2 B$

$+ 4 C = \frac{1}{272}$, et $A + 4 B + 16 C = \frac{4}{523}$,

ex quibus eruitur $A = 0,00034$, $B = 0,0003255$, et $C = 0,0006714$; et præterea cùm (per Cor. Prop. XXX.) resistentia globi in medio arcûs oscillando descripti, ubi velocitas est V, sit ad ipsius pondus ut

$\frac{1}{2} A + \frac{7}{11} B V + \frac{5}{4} C V^2$

ad longitudinem penduli; si pro A, B, et C, scribantur numeri inventi, sint resistentia globi ad ejus pondus ut $0,00017 + 0,0002071 V + 0,0005035 V^2$ ad 121, id est, in cas. 1. ut 0,0008806 ad 121; in 2. cas. ut 0,0025982 ad 121; in 3. cas. ut 0,0090544, ad 121; resistentia verò uniformis erit ad pondus globi ut 0,00017 ad 121, seu ut 1, ad 735294.

quibus data motûs pars amitteretur. Tabularum subsequentium prior exhibet numerum oscillationum quibus pars octava motûs totius cessavit: secunda numerum oscillationum quibus ejusdem pars quarta amissa fuit.

| | | | | | | | |
|--------------------------|---------------|---------------|----------------|-----|-----------------|----|----|
| <i>Descensus primus</i> | 1 | 2 | 4 | 8 | 16 | 32 | 64 |
| <i>Ascensus ultimus</i> | $\frac{7}{8}$ | $\frac{7}{4}$ | $3\frac{1}{2}$ | 7 | 14 | 28 | 56 |
| <i>Numerus oscillat.</i> | 226 | 228 | 193 | 140 | $90\frac{1}{2}$ | 53 | 30 |

| | | | | | | | |
|--------------------------|---------------|----------------|-----|-----|-----|-----|----|
| <i>Descensus primus</i> | 1 | 2 | 4 | 8 | 16 | 32 | 64 |
| <i>Ascensus ultimus</i> | $\frac{3}{4}$ | $1\frac{1}{2}$ | 3 | 6 | 12 | 24 | 48 |
| <i>Numerus oscillat.</i> | 510 | 518 | 420 | 318 | 204 | 121 | 70 |

In tabulâ priore seligendo ex observationibus tertiam, quintam et septimam, et exponendo velocitates maximas in his observationibus particulatim per numeros 1, 4, 16 respectivè, et generaliter per quantitatem V ut supra: emerget in observatione tertiâ $\frac{\frac{1}{2}}{193} = A + B + C$, in quintâ

$\frac{2}{90\frac{1}{2}} = 4 A + 8 B + 16 C$, in septimâ $\frac{8}{30} = 16 A + 64 B + 256 C$.

Hæ verò æquationes reductæ dant $A = 0,001414$, $B = 0,000297$, $C = 0,000879$. Et inde prodit resistentia globi cum velocitate V moti in eâ ratione ad pondus suum unciarum $26\frac{1}{4}$, quam habet $0,0009 V + 0,000208 V^{\frac{5}{2}} + 0,000659 V^2$ ad penduli longitudinem 121 digitorum. Et si spectemus eam solummodo resistentiæ partem quæ est in duplicatâ ratione velocitatis, hæc erit ad pondus globi ut $0,000659 V^2$ ad 121 digitos. Erat autem hæc pars resistentiæ in experimento primo ad pondus globi lignei unciarum $57\frac{7}{22}$ ut $0,002217 V^2$ ad 121: (*) et inde fit resistentia globi lignei ad resistentiam globi plumbei (paribus eorum velocitatibus) ut $57\frac{7}{22}$ in $0,002217$ ad $26\frac{1}{4}$ in $0,000659$, id est, ut $7\frac{1}{3}$ ad 1. Diametri globorum duorum erant $6\frac{7}{8}$ et 2 digitorum, et harum quadrata sunt ad invicem ut $47\frac{1}{4}$ et 4, seu $11\frac{1}{5}$ et 1 quamproximè. Ergo resistentiæ globorum æquivelocium erant in minore ratione quàm duplicatâ diameterum. (a) At nondum consideravimus resistentiam fili, quæ certè per-

(*) Et inde fit resistentia. Est enim (ex dem.) resistentia globi lignei $57\frac{7}{22} \times \frac{0,002217}{121}$; et

resistentia globi plumbei $26\frac{1}{4} \times \frac{0,000659}{121}$, id est, quæ resistentia globi lignei ad resistentiam globi plumbei ut $57\frac{7}{22} \times 0,002217$ ad $26\frac{1}{4} \times 0,000659$ id est, $7\frac{1}{3}$ ad 1.

(a) 184. At nondum consideravimus, &c.

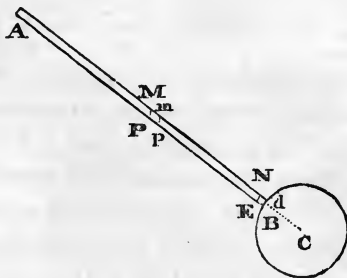
PROBLEMA.

Fili tensi oscillantis resistentiam invenire in medio cujus resistentia est ut velocitatis et diametri globi quadrata conjunctim.

Filum cylindricum homogeneum A B, circâ punctum A, oscilletur, sitque ejus longitudo

magna erat, ac de pendulorum inventâ resistantiâ subduci debet. Hanc accuratè definire non potui, sed majorem tamen inveni quàm partem ter-

$AB = a$, diameter $EN = 2b$, globi C , diameter $= 2r$, longitudo variabilis $AP = x$, $Pp = dx$; et cylindri evanescentis PM , velocitas erit ut distantia AP , ejusque proinde resistantia ut $x \times dx$, sive ut altitudo cylindri Pp et quadratum velocitatis conjunctum; et hinc, sumptâ fluente, resistantia fili AP , fit ut $\frac{1}{3}x^3$, et totius fili AB resistantia ut $\frac{1}{3}a^3$. Capiatur in B , cylindrus BN , cujus altitudo BE sit æqualis diametro fili EN , seu $2b$, et resistantia fili AE , erit ut $\frac{1}{3}(a - 2b)^3$, ideòque cylindri BN resistantia ut $\frac{1}{3}a^3 - \frac{1}{3}(a - 2b)^3$. Est igitur resistantia fili totius AB , ad resistantiam cylindri BN , ut a^3 ad $a^3 - (a - 2b)^3$; sed ut infra Prop. XXXIV. demonstrabitur, cylindri BN resistantia est ad resistantiam globuli huic cylindro inscripti ut 2 ad 1 , et resistantia globuli hujus est ad resistantiam globi C , in ratione quamproximè compositâ ex ratione quadrati diametri EN , ad quadratum diametri $2BC$, et ratione quadrati velocitatis globuli ad quadratum velocitatis globi C hoc est, ut $b^2(a - b)^2$ ad $rr(a + r)^2$. Quare (per compositionem rationum et ex æquo) resistantia fili AB , est ad resistantiam globi C , ut $2a^3bb(a - b)^2$, ad



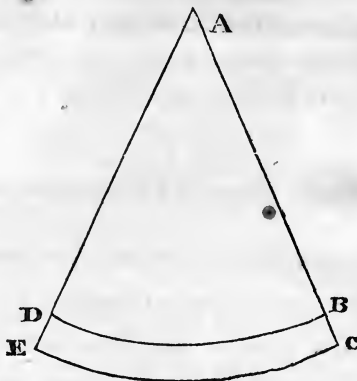
$a^3rr(a + r)^2 - rr(a + r)^2 \times (a - 2b)^3$, seu ponendo $a + r = c$, ut $a^3b(a - b)^2$ ad $3a^2rrc - 6abrrc + 4bbrrc$, et hinc resistantia fili ad resistantiam totius penduli ut $a^3b(a - b)^2$, ad $a^3b(a - b)^2 + rrc(3aa - 6ab + 4bb)$. Q. e. i.

185. Corol. Si fili semi-diameter b , sit admodum exigua respectu longitudinis ejusdem a , erit ferè $3aa - 6ab + 4bb = 3aa - 6ab + 3bb = 3(a - b)^2$. Quare fili resistantia erit ad resistantiam globi ut a^3b ad $3rrc$, et ad resistantiam totius penduli ut a^3b ad $a^3b + 3rrc$. Exempli causâ. Sit $c = 126$. digit. $r = 1$ digit. $a = 125$ digit.

$b = \frac{1}{100}$ digit. et resistantia fili erit ad resisten-

tiam totius penduli ut 1953125 ad 4762800 , seu ut 1 ad $2,438$ quamproximè.

186. Inveniri etiam potest pars illa resistantiæ fili quæ uniformis est, quæque in tardioribus motibus observatur; posito quod uniformis illa resistantia fili sit ad uniformem resistantiam globi, ut spatium solidum quod filum oscillando describit ad spatium solidum quod describit globus. Filum cylindricum AB oscillatione unâ



describat spatium solidum seu prisma cujus basis est sector circularis ABD , et altitudo diameter fili, interea dum globi centrum C , describit arcum CE , diameter fili dicatur $2R$, et spatium a filo descriptum erit $R \times AB \times BD$; spatium verò a globo descriptum est factum ex area circuli cujus radius BC , in arcum CE quem centrum C describit; seu est $\frac{22}{7}BC^2 \times CE$.

Quare uniformis resistantia fili est ad uniformem resistantiam globi ut $R \times AB \times BD$ ad $\frac{22}{7}$

$BC^2 \times CE$, hoc est, ob rectas AB, AC arcus BD, CE proportionales, ut $R \times AB^2$ ad $\frac{22}{7}BC^2 \times AC$, totaque uniformis resistantia penduli ad uniformem resistantiam globi ut $R \times AB^2 + \frac{22}{7}BC^2 \times AC$ ad $\frac{22}{7}BC^2 \times AC$.

Exempli causâ. Sit $R = \frac{1}{100}$ digit. $AC =$

126 digit. $BC = 3\frac{7}{16}$, $AB = 122\frac{9}{16}$ ut in experimentis primo ac secundo, et invenietur uniformis resistantia fili ad uniformem resistantiam globi ut 1 ad 31 . circiter, et ideò resistantia fili est resistantiæ totius penduli pars $\frac{1}{31}$. Cùm igitur

tiam resistantiæ totius minoris penduli; et inde didici quod resistantiæ globorum, demptâ fili resistantiâ, sunt quam proximè in duplicatâ ratione diametrorum. Nam ratio $7\frac{1}{3} - \frac{1}{3}$ ad $1 - \frac{1}{3}$, seu $10\frac{1}{2}$ ad 1 non longe abest a diametrorum ratione duplicata $11\frac{1}{6}$ ad 1.

Cùm resistantia fili in globis majoribus minoris sit momenti, tentavi etiam experimentum in globo cujus diameter erat $18\frac{3}{4}$ digitorum. Longitudo penduli inter punctum suspensionis et centrum oscillationis erat digitorum $122\frac{1}{2}$, inter punctum suspensionis et nodum in filo $109\frac{1}{2}$ dig. Arcus primo penduli descensu a nodo descriptus 32 dig. Arcus ascensu ultimo post oscillationes quinque ab eodem nodo descriptus 28 dig. Summa arcuum seu arcus totus oscillatione mediocri descriptus 60 dig. Differentia arcuum 4 dig. (b) Ejus pars decima seu differentia inter descensum et ascensum in oscillatione mediocri $\frac{2}{3}$ dig. Ut radius $109\frac{1}{2}$ ad radium $122\frac{1}{2}$, ita arcus totus 60 dig. oscillatione mediocri a nodo descriptus ad arcum totum $67\frac{1}{3}$ dig. oscillatione mediocri a centro globi descriptum; et ita differentia $\frac{2}{3}$ ad differentiam novam 0, 4475. (c) Si longitudo penduli,

supra inventa sit resistantia uniformis ad pondus globi lignei ut 1 ad 755294, subductâ resistantiâ fili, erit uniformis resistantia globi lignei ad ejusdem pondus unciar. Rom. $57\frac{7}{2}$ ut 1 ad 760000 circiter. Queramus nunc resistantiam uniformem globi plumbei in ultimo experimento. Mediocres arcuum differentiæ in primâ tabulâ sumptæ sunt in cas. 1. 2. et 3. $\frac{1}{1808}$, $\frac{1}{912}$ et, $\frac{1}{386}$, respectivè. Loco V, in quantitate $A + B V + C V^2$, scribantur successivè numeri 1, 2, et 4, et prodibunt æquationes $A + B + C = \frac{1}{1808}$, $A + 2 B + 4 C = \frac{1}{912}$, et $A + 4 B$

$+ 16 C = \frac{1}{386}$, ex quibus habetur $A = 0,0001455$, $B = 0,0004076$, et $C = 0,0000679$. Unde resistantia uniformis est ad pondus globi unciar. Rom. $26\frac{1}{4}$ ut $\frac{1}{2}$ A seu 0,0000728 ad 121, id est, ut 1 ad 1662088. Jam verò cùm in hoc experimento sit $A C = 126$ digit. $B C = 1$, $A B = 125$, si ponatur $R = \frac{1}{100}$ digit. invenitur uniformis resistantia fili ad resistantiam uniformem globi ut 15625 ad 39600, sive ferè ut 2 ad 5; et idèo fili resistantia totius resistantiæ uniformis partes continet $\frac{2}{5}$. Quare uniformis resistantia globi plumbei est ad ejus pondus unciar. Rom. $26\frac{1}{4}$ ut 1 ad 2326923 circiter; et hinc uniformis resistantia globi plumbei cujus diameter est digit. 2, est ad resistantiam globi lignei uniformem cujus diameter est digit. $6\frac{1}{2}$ ut $26\frac{1}{4} \times 760000$ ad $57\frac{7}{2} \times 2326923$, hoc est, ut 19950000 ad 133374995 sive ut 1 ad 6,685.

Verùm si ponatur resistantia partium uniformis,

partim velocitatis quadrato proportionalis, resistantia globi lignei invenitur esse ad ejusdem pondus $57\frac{7}{2}$ unciar. Rom. in ratione 1 ad 450000 circiter, et resistantia uniformis globi plumbei ad ejus pondus $26\frac{1}{4}$ unciar. in ratione 1, ad 910900 per tabulam primam; et in ratione 1, ad 1021097 per tabulam secundam ultimi experimenti; undè sumptâ mediocri ratione, resistantia uniformis globi plumbei est ad pondus $26\frac{1}{4}$ unciar. ut 1 ad 966000 circiter. Et idèo, in hac resistantiæ hypothesi, uniformis resistantia globi plumbei cujus est diameter digit. 2, est ad resistantiam uniformem globi lignei cujus diameter est digit. $6\frac{1}{2}$, ut $26\frac{1}{4} \times 450000$ ad $57\frac{7}{2} \times 966000$ seu ut 1, ad 4,687, circiter.

(b) * *Ejus pars decima.* Si oscillatio ex itu et reditu penduli, seu ex bino descensu binoque ascensu componatur, quinque oscillationes sic acceptæ æquivalent oscillationibus decem quarum singulæ ex uno tantum descensu unoque ascensu constant. Priore significatione Newtonus oscillationes quinque, de quibus hic loquitur, accepisse videtur, ut potè qui differentiam 4 digit. per num. 10 dividit ut differentiam inveniat inter arcus descensu uno et subsequente ascensu descriptos in unâ mediocri oscillatione ex descensu uno unoque ascensu compositâ.

(c) * *Si longitudo penduli, in medio non resistente augetur in ratione 126 ad $122\frac{1}{2}$, tempus oscillationis, ob datam globi funependuli massam et pondus, augetur in ratione illâ subduplicatâ* (per Cor. 6. Prop. XXIV.) quod etiam in medio resistente verum est quam proximè (180).

* Mutatâ longitudine penduli et manente longitudine arcus descripti, velocitas penduli diminuetur in ratione subduplicatâ longitudinis

manente longitudine arcûs descripti, augetur in ratione 126 ad $122\frac{1}{2}$ tempus oscillationis augetur, et velocitas penduli diminueretur in ratione illâ subduplicatâ, maneret verò arcuum descensu et subsequente ascensu descriptorum differentia 0, 4475. Deinde si arcus descriptus augetur in ratione $124\frac{5}{31}$ ad $67\frac{1}{8}$, differentia ista 0, 4475 ^(d) augetur in duplicatâ illa ratione, ideòque evaderet 1, 5295. Hæc ita se haberent, ex hypothesi quod resistentia penduli esset in duplicatâ ratione velocitatis. Ergo si pendulum describeret arcum totum $124\frac{5}{31}$ digitorum, et longitudo ejus inter punctum suspensionis et centrum oscillationis esset 126 digitorum, differentia arcuum descensu et subsequente ascensu descriptorum foret 1, 5295 digitorum. Et hæc differentia ducta in pondus globi penduli, quod erat unciarum 208, producit 318, 136. Rursus ubi pendulum superius ex globo ligneo constructum centro oscillationis, quod a puncto suspensionis digitos 126 distabat, describebat arcum totum $124\frac{5}{31}$ digitorum, differentia arcuum descensu et ascensu descriptum ^(e) fuit $\frac{126}{121}$ in

$\frac{8}{9\frac{2}{3}}$, quæ ducta in pondus globi, quod erat unciarum $57\frac{7}{22}$, producit 49,

396. Duxi autem differentias hasce in pondera globorum, ut invenirem eorum resistentias. Nam differentiæ oriuntur ex resistentiis, ^(f) suntque ut resistentiæ directè et pondera inversè. Sunt igitur resistentiæ ut numeri 318, 136 et 49, 396. Pars autem resistentiæ globi minoris, quæ est in duplicatâ ratione velocitatis, erat ad resistentiam totam ut 0, 56752 ad 0, 61675, id est, ut 45, 453 ad 49, 396; et pars resistentiæ globi majoris

penduli, (ideòque inversè ut tempus); nam velocitates descensu per arcus quosvis acquisitæ sunt in ratione subduplicatâ abscissarum illis arcubus correspondentium; chordæ verò pro quibus arcus sumere hic liceat, sunt mediæ proportionales inter abscissas suas et circulorum diametros, si ergo sumantur arcus æquales in circulis inæqualibus, abscissæ eorum arcuum erunt inversè ut diametri circulorum sive inversè ut eorum radii, hoc est inversè ut longitudines pendulorum, ergo velocitates quæ sunt in ratione subduplicatâ abscissarum, erunt in ratione subduplicatâ inversâ longitudinum pendulorum; cum ergo arcuum differentiæ sint ut resistentia et quadratum temporis conjunctim, resistentiaque sit ut quadratum velocitatis, sitque quadratum velocitatis inversè ut longitudo pendulorum; et quadratum temporis directè ut longitudo pendulorum, compensatis rationibus manebunt eadem arcuum differentiæ, si mutatâ pendulorum longitudine arcus æquales describantur.

^(d) * *Augetur in duplicatâ illâ ratione* (per Cor. 2. Prop. XXXI.).

^(e) * *Fuit* $\frac{126}{121}$ in $\frac{8}{9\frac{2}{3}}$. Cùm enim in cas. 6. experimenti primi penduli seu fili ad nodum usque longitudo esset 121 digit. arcus descriptus erat $119\frac{5}{9}$ digit. et arcuum differentia $\frac{8}{9\frac{2}{3}}$ digit.

Et mutatâ penduli longitudine in ratione 126 ad 121, arcus descriptus et differentia mutantur in eadem ratione, fiebatque proindè arcus $\frac{126}{121}$

$\times 119\frac{5}{9}$, seu $124\frac{5}{31}$ digit. et differentia $\frac{126}{121}$

$\times \frac{8}{9\frac{2}{3}}$ digit.

^(f) * *Suntque ut resistentiæ directè et pondera inversè.* Nam (per Cor. Prop. XXX.) differentiæ illæ in datos numeros ductæ sunt ad penduli longitudinem, ut resistentia ad gravitatem seu pondus globi penduli; data igitur penduli longitudine, differentiæ illæ sunt ut resistentiæ directæ et pondera inversè.

propemodum æquatur ipsius resistantiæ toti; ideoque partes illæ sunt ut 318, 136 et 45,453 quamproximè, id est, ut 7 et 1. Sunt autem globorum diametri $18\frac{3}{4}$ et $6\frac{7}{8}$; et harum quadrata $351\frac{9}{16}$ et $47\frac{1}{4}$ sunt ut 7,438 et 1, id est, ut globorum resistantiæ 7 et 1 quamproximè. Differentia rationum haud major est, quam quæ ex fili resistantiâ oriri potuit. Igitur resistantiarum partes illæ quæ sunt, paribus globis, ut quadrata velocitatum, sunt etiam, paribus velocitatibus, ut quadrata diametrorum globorum.

Cæterum globorum, quibus usus sum in his experimentis, maximus non erat perfectè sphaericus, et propterea in calculo hic allato minutias quasdam brevitatis gratiâ neglexi; de calculo accurato in experimento non satis accurato minimè sollicitus. Optarim itaque, ⁽⁵⁾ cùm demonstratio

(⁵) 187. * *Cùm demonstratio vacui, &c.* Utrum resistantia quam in motis corporibus experimur, tota sit in eorum externâ superficie, an verò partes etiam internæ in superficiebus propriis resistantiam notabilem sentiant, experimentis globorum in medio resistente oscillantium inveniri potest. Nam si, exempli causâ, globorum in dato medio paribus velocitatibus motorum resistantiæ semper essent in duplicatâ diametrorum ratione, insensibilis foret in partibus internis resistantia; cum enim resistantia illa interna a numero, magnitudine, figurâ et texturâ internarum partium penderet, non posset eadem constanter manere in globis æqualibus et heterogeneis, ligneis v. g. et plumbeis, nec in globis inæqualibus externarum superficierum, sed potiùs solidorum rationem sequeretur. Porro superioribus experimentis jam probatum est in velocioribus globorum motibus, resistantias quadratis diametrorum proportionales esse quam proxime, concludendum igitur esse nullam esse notabilem in partibus corporum internis resistantiam, quod tamen deinceps pluribus aliis argumentis demonstrabit Newtonus. Verum si medium quoddam æthereum vel longe subtilissimum omnes omnium corporum poros et meatus repleret, propter mediū illius ætherei summam densitatem atque inertiam omni materiæ propriam, partes internæ corporum per magnam resistantiam sentirent. At qui Cartesianum mundi pleni systema emendarunt novisque inventis ornavunt eruditissimi sagacissimique mathematici, ii, repudiatis veteribus effugiis, quibus Cartesianorum vulgus utitur, ex subtilitate ac mobilitate ætheris et pororum quibus corpora omnia pertusa sunt dispositione petitis, hoc unum responsum proferunt, ætheream materiam corporum gravium motibus minime resistere, quod sit omni gravitate destituta. Duplicis itaque generis materiam in universo distinguunt, gravem alteram cujus partes in vorticos divisæ non sunt, alteram non gravem, omnis tamen gravitatis causam, cujus partes ex tenuissimis variorum ordinum vorticulis elasticis constant. Cùm autem vis motrix ad datum

corpus grave datâ celeritate movendum adhibenda, decrescere corporis hujus gravitate, in eadem ratione decrescat, nullaque sit ætheris gravitas, consequens esse aiunt ut corpus grave quod in æthere datâ celeritate fertur, nonnisi infinitesimam motûs sui partem ex resistantiâ ætheris finito quovis tempore deperdat. Verùm præterquam quod totum hoc systema, ut elegans ac venustum, fictis fere ad arbitrium hypothesibus, quas Newtonus e physicâ experimentalis vellet eliminari, nititur, plurimisque et gravissimis aliis ex mechanica atque astronomiâ difficultatibus premitur, adductum modò responsum his etiam laborat incommodis. Primum quidem evidens est, vim illam quæ ad corpus grave contrâ gravitatis directionem sustinendum necessaria est, cum corporis pondere decrescere debere; sed non ita manifestum est vim motricem ad datum corpus grave datâ celeritate movendum adhibendam, in ratione ponderis decrescere oportere, ubi vis illius motricis directio gravitatis directioni opposita non est, sed illi perpendicularis aut cum illâ conspirans. Præterea materia omnis æthereæ circa Solem, stellas, atque planetas singulos perniciosissimo motu in orbem acta vi centrifugâ pollet quâ a centrīs magnorum vorticum, atque etiam a centrīs singulorum vorticulorum propriis recedere nititur, undè cæterorum corporum gravitas ortum habet; at vis illa centrifuga quæ cum vi centripetâ seu gravitate conferri potest, idem præstare in æthere debet ratione motûs in datâ materiæ quantitate datâ vi motrice imprimendi, quod in cæteris corporibus gravitas præstat. Nulla igitur esse ratio videtur cur corpus grave datâ celeritate motum nonnisi infinitesimam suæ celeritatis particulam ex ætheris non gravis resistantiâ amittat, siquidem illud vi centrifugâ pollet; et, si materia æthereæ suâ vi centrifugâ vel certè vi indè ortâ corporum gravitatem producat, eorumque motum finitum acceleret et extinguat finito tempore, multò magis eadem materia corpus grave movere, aut motum ejus finito tempore extingvere debet, si finitâ velocitate in illud incurrat ac continuò urgeat, cum vis cen-

vacui ex his dependeat, ut experimenta cum globis et pluribus et majoribus et magis accuratis tentarentur. Si globi sumantur in proportionem geometricâ, putâ quorum diametri sint digitorum 4, 8, 16, 32; ex progressionem experimentorum colligetur quid in globis adhuc maioribus evenire debeat.

Jam verò conferendo resistentias diversorum fluidorum inter se, tentavi sequentia. Arcam ligneam paravi longitudine pedum quatuor, latitudine et altitudine pedis unius. Hanc operculo nudatam implevi aquâ fontanâ, fecique ut immersa pendula in medio aquæ oscillando moverentur. Globus autem plumbeus pondere $166\frac{1}{2}$ unciarum, diametro $3\frac{5}{8}$ digitorum movebatur ut in tabulâ sequente descripsimus, existente videlicet longitudine penduli a puncto suspensionis ad punctum quoddam in filo notatum 126 digitorum, ad oscillationis autem centrum $134\frac{3}{8}$ digitorum.

| | | | | | | | | | | |
|---|---|----|----|----|---|---|-----------------|----------------|---------------|-------------------------|
| <i>Arcus descensu primo a puncto in filo notato descriptus, digitorum</i> | } | 64 | 32 | 16 | 8 | 4 | 2 | 1 | $\frac{1}{2}$ | $\frac{1}{4}$ |
| <i>Arcus ascensu ultimo descriptus, digitorum</i> | | 48 | 24 | 12 | 6 | 3 | $1\frac{1}{2}$ | $\frac{3}{4}$ | $\frac{5}{8}$ | $\frac{5}{16}$ |
| <i>Arcuum differentia motui amisso proportionalis, digitorum</i> | } | 16 | 8 | 4 | 2 | 1 | $\frac{1}{2}$ | $\frac{1}{4}$ | $\frac{1}{8}$ | $\frac{1}{16}$ |
| <i>Numerus oscillationum in aqua</i> | | | | | | | $\frac{29}{60}$ | $1\frac{1}{3}$ | 3 | $711\frac{1}{4}$ |
| <i>Numerus oscillationum in aëre</i> | | | | | | | | | | $85\frac{1}{2}$ 287 535 |

In experimento columnæ quartæ, motus æquales oscillationibus 535 in aëre, et $1\frac{1}{3}$ in aquâ amissi sunt. Erant quidem oscillationes in aëre paulo celeriores quàm in aquâ. At si oscillationes in aquâ in eâ ratione accelerarentur ut motus pendulorum in medio utroque fierent æquivalentes, maneret numerus idem oscillationum $1\frac{1}{3}$ in aquâ, quibus ^(h) motus idem ac

trifuga infinitesima sit, si cum vi quâ corpus spatium finitum tempore infinito describit, conferatur.

* Et quidem resistentia ex gravitate materiæ occurrentis non pendet, sed ex ejus inertia, quâ fit ut nullum corpus ab alio motum suscipiat quin tantumdem motus in eo destruat, idque mechanici communiter statuunt tam ex consensu omnium quorumcumque phænomenorum, ubi (semotâ gravitatis consideratione) nullus motus motum producendo non consumitur, quam ex principiis metaphysicis quâ liquet quod si res ita se non haberet, vel minimus motus infinitum motum produceret, totaque universi moles ex atomi progressionem dimoveretur, quod absurdum. Unde si æther non resisteret, hoc est vi inertiae careret, fingendæ forent duæ materiæ species, quarum altera vi inertiae prædita foret, altera

vero non, ita ut quamvis ab occurrente materia dimoveatur, nihil tollat de ejus motu; simul autem statuitur quod id æther corporum motum sistere potest aut mutare quomodocumque, nam si æther sit gravitatis causa oportet ut illa ipsa materia æthereâ quæ corporis moti actione moveatur, dum tamen nihil quicquam de illius motu tollit, possit illud idem corpus si sursum feratur sistere, in adversum ejus directionem mutare, &c. Quæ metaphysicè etiam inter se repugnare videntur, nec satis fuisse perpensa ab ingeniosisimis Cartesianismi restauratoribus.

^(h) * *Motus idem ac prius amitteretur.* Differentia arcuum motui amisso proportionalis, est ut resistentia et quadratum temporis conjunctim (per Cor. 5. Lem. X.); sed aucta paululum velocitate, resistentia quamproximè augetur in ejus ratione duplicatâ (per Hyp.) et simul qua-

prius amitteretur; ob resistantiam auctam et simul quadratum temporis diminutum in eâdem ratione illâ duplicatâ. Paribus igitur pendulorum velocitatibus motus æquales in aëre oscillationibus 535 et in aquâ oscillationibus $1\frac{1}{2}$ amissi sunt; ⁽¹⁾ ideóque resistantia penduli in aquâ est ad ejus resistantiam in aëre ut 535 ad $1\frac{1}{2}$. Hæc est proportio resistantiarum totarum in casu columnæ quartæ.

Designet jam $A V + C V^2$ differentiam arcuum in descensu et subsequente ascensu descriptorum a globo in aëre cum velocitate maximâ V moto; et cum velocitas maxima in casu columnæ quartæ sit ad velocitatem maximam in casu columnæ primæ, ut 1 ad 8; et differentia illa arcuum in casu columnæ quartæ ad differentiam in casu columnæ primæ ^(k) ut $\frac{2}{535}$ ad $\frac{16}{85\frac{1}{2}}$, seu ut $85\frac{1}{2}$ ad 4280: scribamus in his casibus 1 et 8 pro ve-

locitatibus, atque $85\frac{1}{2}$ et 4280 pro differentiis arcuum, et fiet $A + C = 85\frac{1}{2}$ et $8 A + 64 C = 4280$ seu $A + 8 C = 535$; indeque per reductionem æquationum proveniet $7 C = 449\frac{1}{2}$ et $C = 64\frac{3}{4}$ et $A = 21\frac{7}{8}$: atque ideò resistantia, ^(l) cùm sit ut $\frac{7}{11} A V + \frac{3}{4} C V^2$, erit ut $13\frac{6}{11} V + 48\frac{9}{36} V^2$. Quare in casu columnæ quartæ, ubi velocitas erat 1, resistantia tota est ad partem suam quadrato velocitatis proportionalem, ut $13\frac{6}{11} + 48\frac{9}{36}$ seu $61\frac{1}{7}$ ad $48\frac{9}{36}$; et idcirco resistantia penduli in aquâ est ad resistantiæ partem illam in aëre, quæ quadrato velocitatis proportionalis est, quæque sola in motibus velocioribus consideranda venit, ^(m) ut $61\frac{1}{7}$ ad $48\frac{9}{36}$ et 535 ad $1\frac{1}{2}$ conjunctim, id est, ut 571 ad 1. Si penduli in aquâ oscillantis filum totum fuisset immersum, resistantia ejus fuisset adhuc major; adeò ut penduli in aquâ oscillantis resistantia illa, quæ velocitatis quadrato proportionalis est, quæque sola in corporibus velocioribus consi-

dratum temporis minuitur in eâdem ratione illâ duplicatâ, quia totus arcus descriptus numero oscillationum $1\frac{1}{2}$ idem quam proximè manet. Quare motus amissus numero oscillationum $1\frac{1}{2}$ idem manet, si oscillationes in aquâ accelerentur ut dictum est (vid. not. (c) pag. 181.)

^(l) * Ideóque resistantia penduli. Nam motus in aëre amissus unâ mediocri oscillatione, quâ arcus digit. 14 describitur, est pars $\frac{1}{535}$ motus totius oscillationibus 535, amissi; et similiter motus in aquâ amissus æquali oscillatione quâ arcus digit. 14 pari velocitate describeretur est quam proximè pars $\frac{1}{1\frac{1}{2}}$ ejusdem motus totius

amissi oscillationibus $1\frac{1}{2}$ in aquâ et oscillationibus 535 in aëre. Quare cùm resistantiæ totæ unâ oscillatione mediocri sint ut partes illæ motus amissæ, est resistantia penduli in aquâ ad ejus

resistentiam in aëre ut $\frac{1}{1\frac{1}{2}}$ ad $\frac{1}{535}$, id est, ut 535 ad $1\frac{1}{2}$.

^(k) * Ut $\frac{2}{535}$ ad $\frac{16}{85\frac{1}{2}}$. Dividendo nimirum arcuum differentias per numerum oscillationum ut differentia in unâ mediocri oscillatione habeatur, quemadmodum suprâ factum est.

^(l) * Cùm sit ut $\frac{7}{11} A V + \frac{3}{4} C V^2$ (per Cor. Prop XXX.).

^(m) * Ut $61\frac{1}{7}$ ad, &c. Est enim, ex suprâ dictis, resistantia in aquâ ad resistantiam totam in aëre ut 535 ad $1\frac{1}{2}$ et resistantia tota in aëre ad resistantiæ partem illam in aëre quæ velocitatis quadrato proportionalis est ut $61\frac{1}{7}$ ad $48\frac{9}{36}$, et idcirco (ex æquo et per compositionem rationum) resistantia penduli in aquâ est ad resistantiæ partem illam in aëre, &c.

deranda venit, sit ad resistantiam ejusdem penduli totius, eadem cum velocitate in aëre oscillantis, (ⁿ) ut 850 ad 1 circiter, hoc est, ut densitas aquæ ad densitatem aëris quamproximè.

In hoc calculo sumi quoque deberet pars illa resistantiæ penduli in aquâ, quæ esset ut quadratum velocitatis, sed (quod mirum forte videatur) resistantia in aqua augebatur in ratione velocitatis plusquam duplicatâ. Ejus rei causam investigando, in hanc incidi, quod arca nimis angusta esset pro magnitudine globi penduli, et motum aquæ cedentis præ angustia suâ nimis impediēbat. Nam si globus pendulus, cujus diameter erat digiti unius, immergeretur; resistantia augebatur, in duplicatâ ratione velocitatis quam proximè. Id tentabam construendo pendulum ex globis duobus, quorum inferior et minor oscillaretur in aquâ, superior et major proximè supra aquam filo affixus esset, et in aëre oscillando, adjuvaret motum penduli eumque diuturniorem redderet. Experimenta autem hoc modo instituta se habebant ut (^o) in tabulâ sequente describitur.

| | | | | | | | |
|---|----------------|----------------|-----------------|-----------------|---------------|---------------|-----------------|
| <i>Arcus descensu primo descriptus</i> | 16 | 8 | 4 | 2 | 1 | $\frac{1}{2}$ | $\frac{1}{4}$ |
| <i>Arcus ascensu ultimo descriptus</i> | 12 | 6 | 3 | $1\frac{1}{2}$ | $\frac{3}{4}$ | $\frac{3}{8}$ | $\frac{3}{16}$ |
| <i>Arcuum diff. motui amisso proport.</i> | 4 | 2 | 1 | $\frac{1}{2}$ | $\frac{1}{4}$ | $\frac{1}{8}$ | $\frac{1}{16}$ |
| <i>Numerus oscillationum</i> | $3\frac{2}{3}$ | $6\frac{1}{2}$ | $12\frac{1}{2}$ | $21\frac{1}{3}$ | 34 | 53 | $62\frac{1}{3}$ |

Conferendo resistantias mediorum inter se, effeci etiam ut pendula ferrea oscillarentur in argento vivo. Longitudo fili ferrei erat pedum quasi trium, et diameter globi penduli quasi tertia pars digiti. Ad filum autem proximè supra mercurium affixus erat globus alius plumbeus satis magnus ad motum penduli diutius continuandum. Tum vasculum, quod capiebat quasi libras tres argenti vivi, implebam vicibus alternis argento vivo et aquâ communi, ut pendulo in fluido utroque successivè oscillante, invenirem proportionem resistantiarum; et prodiiit resistantia argenti vivi ad resistantiam aquæ ut 13 vel 14 ad 1 circiter: id est, ut densitas argenti vivi ad densitatem aquæ. Ubi globum pendulum paulo majorem adhibebam, putà cujus diameter esset quasi $\frac{1}{3}$ vel $\frac{2}{3}$ partes digiti, prodibat resistantia argenti vivi in eâ ratione ad resistantiam aquæ, quam habet numerus 12

(ⁿ) * Ut 850. ad 1 circiter. Si enim resistantia fili ponatur ut suprâ factum est, æqualis tertiæ parti resistantiæ totius in aëre, erit fere resistantia penduli in aquâ ad ejus resistantiam totam in aëre ut $535 - \frac{6}{15}$ ad $1\frac{1}{3} - \frac{6}{15}$, seu ut 2673 ad 4, et $2673 \times 61\frac{1}{17}$ ad $4 \times 48\frac{9}{16}$, ut 850 ad 1 circiter.

(^o) * In tabulâ sequente. Arcuum differentiarum dividantur per numerum oscillationum in

casu unoquoque, et prodibunt differentiæ in oscillatione unâ mediocri 1.1851; 0.3076; .0827; .0235; .0073; .0023; .0010 quæ sunt quam proximè ut quadrata velocitatum, sive ut 16; 4; 1; $\frac{1}{4}$; $\frac{1}{16}$; $\frac{1}{64}$; $\frac{1}{256}$ in majoribus oscillationibus priores enim termini sunt proximè sequentium fere quadrupli, in minoribus verò oscillationibus præcedentes termini sunt in minore ratione ad sequentes.

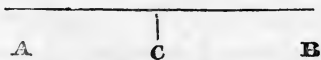
vel 10 ad 1 circiter. Sed experimento priori magis fidendum est, propterea quod in his ultimis vas nimis angustum fuit pro magnitudine globi immersi. Ampliato globo, deberet etiam vas ampliari. Constitueram quidem hujusmodi experimenta in vasis majoribus et in liquoribus tum metallorum fusorum, tum aliis quibusdam tam calidis quam frigidis repetere: sed omnia experiri non vacat, et ex jam descriptis satis liquet resistantiam corporum celeriter motorum densitati fluidorum in quibus moventur proportionalem esse quam proximè. Non dico accuratè. Nam fluida tenaciora, pari densitate, proculdubio magis resistunt quàm liquidiora, ut oleum frigidum quam calidum, calidum quàm aqua pluvialis, aqua quàm spiritus vini. Verum in liquoribus, qui ad sensum satis fluidi sunt, ut in aëre, in aquâ seu dulci seu salsâ, in spiritibus vini, terebinthi et salium, in oleo a fœcibus per distillationem liberato et calefacto, oleoque vitrioli et mercurio, ac metallis liquefactis, et si qui sint alii, qui tam fluidi sunt ut in vasis agitati motum impressum diutius conservent, effusique liberrimè in guttas decurrendo resolvantur, nullus dubito quin regula allata satis accuratè obtineat: præsertim si experimenta in corporibus pendulis et majoribus et velocius motis instituantur.

Denique cùm nonnullorum opinio sit, medium quoddam æthereum et longè subtilissimum extare, quod omnes omnium corporum poros et meatus liberrimè permeet; a tali autem medio per corporum poros fluente resistantia oriri debeat: ut tentarem an resistantia, quam in motis corporibus experimur, tota sit in eorum externâ superficie, an vero partes etiam internæ in superficiebus propriis resistantiam notabilem sentiant, excogitavi experimentum tale. Filo pedum undecim longitudinis ab unco chalybeo satis firmo, mediante annulo chalybeo, suspendebam pyxidem abiernam rotundam, ad constituendum pendulum longitudinis prædictæ. Uncus sursum præacutus erat acie concavâ, ut annulus arcu suo superiore aciei annexus liberrimè moveretur. Arcui autem inferiori annectebatur filum. Pendulum ita constitutum deducebam a perpendiculari ad distantiam quasi pedum sex, idque secundum planum aciei unci perpendiculare, ne annulus, oscillante pendulo, supra aciem unci ultro citroque laberetur. Nam punctum suspensionis, in quo annulus uncum tangit, immotum manere debet. Locum igitur accuratè notabam, ad quem deduxeram pendulum, dein pendulo demisso notabam alia tria loca ad quæ redibat in fine oscillationis primæ, secundæ ac tertiæ. Hoc repetebam sæpius, ut loca illa quam potui accuratissimè invenirem. Tum pyxidem plumbo et gravioribus, quæ ad manus erant, metallis implebam. Sed prius ponderabam pyxidem vacuum, unâ cum parte fili quæ circum pyxidemolvebatur ac dimidio

partis reliquæ quæ inter uncum et pyxidem pendulam tendebatur. Nam filum tensum ^(P) dimidio ponderis sui pendulum a perpendicularo digressum semper urget. Huic ponderi addebam pondus aëris quem pyxis capiebat. Et pondus totum erat quasi pars septuagesima octava pyxididis metallorum plenæ. Tum quoniam pyxis metallorum plena, pondere suo tendendo filum, augebat longitudinem penduli, contrahebam filum ut penduli jam oscillantis eadem esset longitudo ac prius. Dein pendulo ad locum primo notatum retracto ac dimisso, numerabam oscillationes quasi septuaginta et septem, donec pyxis ad locum secundo notatum rediret, totidemque subinde donec pyxis ad locum tertio notatum rediret, atque rursus totidem donec pyxis reditu suo attingeret locum quartum. Unde concludo quod resistentia tota pyxididis plenæ non majorem habebat proportionem ad resistentiam pyxididis vacuæ quàm 78 ad 77. Nam si æquales essent ambarum resistentiæ, pyxis plena ob vim suam insitam septuagies et octies majorem vi insitâ pyxididis vacuæ, motum suum oscillatorium tanto diutius conservare deberet, atque ideò completis semper oscillationibus 78 ⁽¹⁾ ad loca illa notata redire. Rediit autem ad eadem completis oscillationibus 77.

Designet igitur A resistentiam pyxididis in ipsius superficie externâ, et B resistentiam pyxididis vacuæ in partibus internis; et si resistentiæ corporum æquivelocium in partibus internis sint ut materia, seu numerus particularum quibus resistitur: erit 78 B resistentia pyxididis plenæ in ipsius partibus internis: ideoque pyxididis vacuæ resistentia tota A + B erit ad

^(P) * *Dimidio ponderis sui.* Fili tensi A B homogenei et æqualis ubique crassitiei centrum gravitatis est in loco medio C, (59. Lib. I.) ideoque vis quâ filum pondere suo toto P, ad rotandum circâ A, urgetur, est ut A C × P, seu



ut $\frac{1}{2} P \times A B$ (63. Lib. I.) jam si inveniendum sit pondus Q in B locandum ut momentum Q × A B æqualeat momento seu vi fili totius; erit Q × A B = $\frac{1}{2} P \times A B$, ideoque Q = $\frac{1}{2} P$. Quarè filum tensum dimidio ponderis sui P pendulum a perpendicularo digressum semper urget.

⁽¹⁾ * *Ad loca illa notata redire.* Si resistentiæ in singulis oscillationibus essent æquales, motus amissi, ut potè resistentiis proportionales, essent quoque æquales; sed motus amissi, paribus oscillationum temporibus, sunt ut massæ seu pondera corporum et spatia motibus amissis describenda conjunctim; ideoque spatia illa essent ut pondera inverse; hoc est, spatium motu pixidis vacuæ amisso in unâ oscillatione describendum, esset

ad spatium motu pixidis plenæ oscillatione unâ amisso percurrendum ut 78 ad 1, et propterea spatia illa, completâ unicâ pixidis vacuæ oscillatione, et pixidis plenæ oscillationibus 78 absolutis, forent æqualia quamproximè, atquè ideò pixis plena, completis semper oscillationibus 78, ad loca notata rediret.

Cùm in hac Sectione VI. Newtonus de solo corporum in cycloide oscillantium motu egerit, multa verò a recentioribus authoribus inventa sint, quibus generalis motuum in curvis quilibet theoria longe promota est, principia quibus usi sunt sequenti Problemate breviter exponemus.

PROBLEMATA.

188. Tendente vi gravitatis uniformi ubique perpendiculariter ad planum horizontis, definire motum corporis per curvam quamlibet ascendentis vel descenditis in medio uniformi cujus resistentia est ut velocitatis functio quælibet.

De corporum ascensu ac descensu in lineis rectis ad horizontem quomodocumque inclinatis

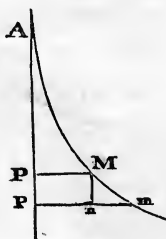
pyxididis plenæ resistantiam totam $A + 78 B$ ut 77 ad 78, et divisim $A + B$ ad 77 B , ut 77 ad 1, indeque $A + B$ ad B ut 77×77 ad 1,

agere hic necessum non est; si enim corpus in lineâ rectâ $A C$ ad horizontem $B C$ utcumque inclinâtâ ascendat vel descendat, resistantia et



celeritas in quibuscumque locis et spatium descriptum ac tempus quo descriptum est, definiuntur per Prop. III. Sect. I., 8. et 9. Sect. II., 13. et 14. Sect. III. ac per notas iisdem locis adjunctas. Cum enim vis gravitatis secundum directionem $A B$ urgentis sit ad ipsius partem quæ agit juxta directionem $A C$, in datâ ratione lineæ $A C$ ad $A B$, seu in datâ ratione sinûs totius ad sinum anguli inclinationis $A C B$; si loco vis gravitatis horizonti perpendicularis adhibeatur in calculis et constructionibus pars illius data quæ secundum directionem $A C$ agit, constructiones calculique in citatis locis non mutantur. Superest igitur ut corporis in curvâ lineâ ascendentis aut descendens motum definiamus.

Descendat primum corpus e loco dato A per curvam $A M$, ducatur verticalis $A P$, ad quam ex punctis M , et m , infinite propinquis demittantur perpendiculara $M P$, $m p$, et ex M ad $p m$ perpendicularum $M n$. Gravitatio constans secundum directionem verticali $A P$

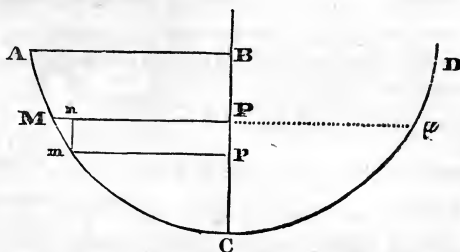
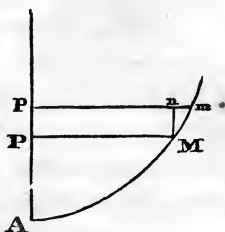


parallelam semper agens sit $= g$, resistantia in loco $M = r$, velocitas corporis ibidem $= v$;

tempus quo describitur $A M = t$, $A P = x$, $A M = s$, $P p = M n = d x$, et $M m = d s$. Jam verò $M m$, est ad $M n$, seu $d s$ ad $d x$, ut vis gravitatis g ad ipsius partem in directione

$M m$ agentem quæ idè erit $= \frac{g d x}{d s}$; subducatur vis resistantiæ r , et vis residua quæ corpus in loco M , juxta directionem $M m$ urgetur, erit $= \frac{g d x}{d s} - r$. Undè (18) fit $g d x - r d s =$

$v d v$. Hujus autem æquationis fluens ita sumi debet ut evanescentibus x et s evanescat quoque v si velocitas corporis in loco A nulla sit, et fiat $v = c$, si velocitas corporis in A , sit $= c$. Simili modo si corpus e loco dato A per arcum $A M$ ascendat, et omnia ut modò supposuimus maneant, erit (18) $g d x + r d s = -v d v$, cujus æquationis fluentem ita sumi oportet ut positis x et $s = 0$, fiat v , æqualis velocitati in loco A datæ.



Si abscissa x in verticali $B C$ per curvæ $A C D$ punctum infimum C ducta capiatur, sitque $B P = x$, et cætera maneant ut supra, erit adhuc pro corporis descensu $g d x - r d s = v d v$; at pro ascensu per arcum $C \mu$ si data sint puncta A et B , dicaturque $C \mu$ vel $A C \mu = s$, erit $-g d x + r d s = -v d v$, seu adhuc $g d x - r d s = v d v$, quia crescente s decrescit x et contrâ. Si vero dicatur $C P = x$ et $C M = s$, quia hæc quantitates respectu aliarum $B P$, et $A M$ negativæ sunt, fiet pro descensu $-g d x + r d s = v d v$, seu $g d x - r d s = -v d v$, et pro ascensu si dicatur $C \mu = s$ erit $g d x + r d s = -v d v$ quarum æquationum altera in

et divisim A ad B ut 5928 ad 1. Est igitur resistentia pyxidis vacuæ in partibus internis quinquies millies minor quam ejusdem resistentia in externâ superficie, et amplius. Sic verò disputamus ex hypothesi quod major illa resistentia pyxidis plenæ, non ab aliâ aliquâ causâ latente oria-
tur, sed ab actione solâ fluidi alicujus subtilis in metallum inclusum.

Hoc experimentum recitavi memoriter. Nam charta, in quâ illud aliquando descripseram, intercidit. Unde fractas quasdam numerorum partes, quæ memoriâ exciderunt, omittere compulsus sum.

Nam omnia denuò tentare non vacat. Primâ vice, cùm unco infirmo usus essem, pyxis plena citius retardabatur. Causam quærendo, reperi quod uncus infirmus cedebat ponderi pyxidis, et ejus oscillationibus obsequendo in partes omnes flectebatur. Parabam igitur uncum firmum, ut punctum suspensionis immotum maneret, et tunc omnia ita evenerunt uti supra descripsimus.

alteram abit, mutato signo quantitati r , præfixo. Ex datâ igitur lege resistentiæ, loco r scribatur ipsius valor per v et datas quantitates, et ex datâ æquatione ad curvam A M, loco $d x$ scribatur valor ejus per $d s$, s et datas quantitates in superioribus formulis seu æquationibus; et deinde per curvarum quadraturas vel per series, capiantur, ut oportet, formularum fluentes, obtinebitur v per s et contrâ, atque etiam r per s , et quia tempus t , quo arcus s describitur est $S. \frac{d s}{v}$, dabitur quoque tempus.

Q. e. i.

Exempli causâ. Sit resistentia partim uniformis, partim velocitatis quadrato proportionalis, quæ est hypothesi naturæ, seu sit $r = \frac{a a + v v}{b}$, dicanturque B P = x , A M = s et æquatio $g d x - r d s = v d v$ in hanc migrabit $g d x - \frac{a a d s}{b} = v d v +$

$\frac{v v d s}{b}$; ut hoc secundum æquationis membrum debitam formam acquirat, ponatur $d s = \frac{\frac{1}{2} b d z}{z}$, seu $s = \frac{1}{2} b L. z$,

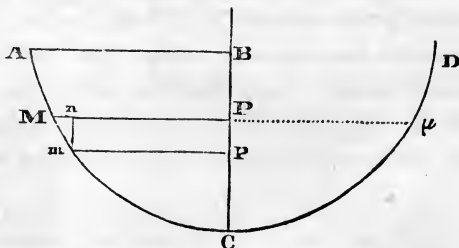
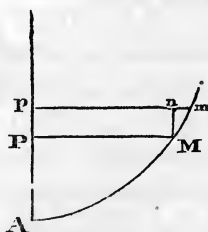
æquatio evadet $g z d x - \frac{1}{2} a a d z = z v d v + \frac{1}{2} v v d z$, sumptis fluentibus, sit $g S. z d x - \frac{1}{2} a a z = \frac{1}{2} z v v$. Undè invenietur $v v = \frac{2 g S. z d x}{z}$

$- a a$. Est autem $S. z d x$, area curvæ cujus abscissa x et ordinata z ; et z datur per s , ope logarithmicæ, et x per s ope æquationis ad curvam A M. Sit h numerus cujus logarithmus est unitas, seu $L. h = 1$, erit $s L. h = \frac{1}{2} b L. z$,

$$\text{et } \frac{2 s}{b} L. h = L. h \frac{2 s}{b} = L. z. \text{ atque } h \frac{2 s}{b} = z,$$

$$\text{undè habetur } v v = \frac{2 g S. h \frac{2 s}{b} d x}{h \frac{2 s}{b}} - a a.$$

Si in his æquationibus ponatur $a = 0$, deficiet motus corporis in lineâ qualibet curvâ



descendentis et ascendens in medio uniformi, cujus resistentia velocitatis quadrato proportionalis est. Cæterum totam hanc materiam copiosissimè et accuratissimè tractavit clariss. Eulerus Tom. II. Mechan.

SECTIO VII.

De motu fluidorum et resistentiâ projectilium.

PROPOSITIO XXXII. THEOREMA XXVI.

Si corporum systemata duo similia ex æquali particularum numero constant, et particulae correspondentes similes sint et proportionales, singulae in uno systemate singulis in altero, et similiter sitae inter se, ac datam habeant rationem densitatis ad invicem, et inter se temporibus proportionalibus similiter moveri incipiant (eae inter se quae in uno sunt systemate et eae inter se quae sunt in altero) et si non tangant se mutuo quae in eodem sunt systemate, nisi in momentis reflexionum, neque attrahant, vel fugent se mutuo, nisi viribus acceleratricibus quae sint ut particularum correspondentium diametri inversè et quadrata velocitatum directè: dico quod systematum particulae illae pergent inter se temporibus proportionalibus () similiter moveri.*

Corpora similia et similiter sita temporibus proportionalibus inter se similiter moveri dico, quorum situs ad invicem in fine temporum illorum semper sunt similes: putà si particulae unius systematis cum alterius particulis correspondentibus conferantur. Unde tempora erunt proportionalia, in quibus similes et proportionales figurarum similium partes a particulis correspondentibus describuntur. Igitur si duo sint ejusmodi systemata, particulae correspondentes, ob similitudinem incceptorum motuum, pergent similiter moveri, usque donec sibi mutuo occurrant. Nam si nullis agitantur viribus, progredientur uniformiter (*) in lineis rectis per motus leg. 1. Si viribus aliquibus se mutuo agitant, et vires illae sint ut particularum correspondentium diametri inversè et quadrata velocitatum directè;

(*) * *Similiter moveri.* Sunt A et a , P et p , S et s , &c. particulae in duobus systematibus sibi mutuo correspondentes. Particula A in suo systemate tempore T , describat spatium quam minimum AB , et particula correspondens a , in altero systemate tempore t , describat spatium ab , priori AB , simile similiterque situm, ita ut sit AB , ad ab , ut diameter particulae A , ad diametrum particulae a , sive ut AS ad as , vel PS ad ps , et angulus ASB æqualis angulo asb ,

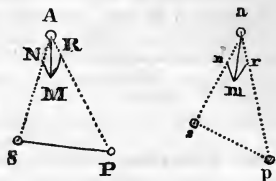
atque SAB æqualis sab . Et aliae sibi mutuo correspondentes particulae quiescant vel simili modo moveantur. His positis, demonstrandum est, quod si sumantur tempora alia quae sint ut T et t , particulae correspondentes erunt utrinque similiter positae.

(*) * *In lineis rectis per motus leg. 1.* Ideoque ob velocitates uniformes et similes motuum directiones pergent similiter moveri temporibus proportionalibus, usque ad occursum suum primum.

quoniam particularum situs sunt similes et vires proportionales, ^(t) vires totæ quibus particulæ correspondentes agitantur, ex viribus singulis agitantibus (per legum Corollarium secundum) compositæ, similes habebunt determinationes, perinde ac si centra inter particulas similiter sita respicerent; et erunt vires illæ totæ ad invicem ut vires singulæ componentes, hoc est, ut correspondentium particularum diametri inversè, et quadrata velocitatum directè: et propterea efficient ut correspondentes particulæ figuras similes describere pergant. ^(u) Hæc ita se habebunt (per Corol.

^(t) * *Vires totæ quibus particulæ correspondentes agitantur similes habebunt determinationes, et erunt ad invicem ut correspondentium particularum diametri inversè et quadrata velocitatum directè.*

* Particula A inter duas S et P, et particula a inter duas s et p sint similiter sitæ, et quæcumque celeritate in directione similiter positâ particulæ illæ A et a ferantur, trahanturque vel furgentur illæ particulæ A et a à particulis S et P, s et p per vires quæ sint ut diametri particularum correspondentium inversè sive ut lineæ homologæ inversè, et quadrata velocitatum directè, dico primò quod directio vis compositæ trahentis particulas A et a similiter posita erit in utroque systemate, nam anguli S A P et s a p, quos faciunt vires agentes, ex hypothesi æquales sunt, vis autem composita sequetur diagonalem quæ faciat angulos cum directione utriusque vis componentis quorum sinus sint reciproci ut vires agentes, per naturam virium compositarum, sit ea diagonalis hic A M, illic a m, erit ergo sinus anguli S A M,



ad sinum anguli P A M, inversè ut vis particulæ S ad vim particulæ P sive directè ut lineæ homologæ S A et P A (nam quoniam de unico corpore A nunc agitur ratio quadratorum velocitatum hic nihil mutat) pariter sinus anguli s a m est ad sinum anguli p a m ut s a ad p a; sed est S A ad P A sicut s a ad p a ex hypothesi, ergo anguli æquales S A P et s a p in eadem ratione secantur per lineas A M, a m, ideòque anguli S A M et s a m, M A P et m a p sunt æquales, ergo directio vis compositæ trahentis particulas A et a in singulo systemate similiter est posita. Q. erat 1.

2. Vires illæ compositæ erunt ut particularum diametri inversè et quadrata velocitatum directè.

Secetur utcumque in directione A S lineola

A N quæ vim particulæ S exprimat, ducaturque N M, parallela A P, et ex M ducatur M R parallela A S, fiet parallelogrammum A N M R, in quo M R = A N, et angulus A M R = ang. M A N, ideòque A N ad A R ut sinus anguli M A R ad sinum ang. M A N, sive ut P A ad S A, hoc est ut vires particularum S et P, ideòque A R exprimet vim particulæ P, et A M exprimet vim compositam ex viribus S et P. Sumatur in a lineola a n, quæ sit ad A N, ut a s ad A S inversè, et ut quadratum velocitatis in a quadratum velocitatis in A directè, ductisque n m et m r parallelis lineis a p, a s erunt a n et a r ut vires particularum s et p, et a m exprimet vim ex iis compositam.

Sed ob similitudinem triangulorum A N M, a n m est A N ad A M sicut a n ad a m, sive vis particulæ A, ad vim compositam ex particulis S et P, ut vis particulæ a ad vim compositam ex particulis s et p, ideòque vicissim, vis particulæ A ad vim particulæ a ut, vis composita ex vi particularum S et P, ad vim compositam ex viribus particularum s et p; sed vis particulæ A est ad vim particulæ a, inversè ut particularum diametri, et directè ut velocitatum quadrata ex hypothesi, ergo vires compositæ sunt in eadem ratione. Q. e. d.

Idem ratiocinium ad vires compositas ex pluribus particulis extendetur. Unde vires totæ, &c.

^(u) * *Hæc ita se habebunt* (per Cor. 1. et 8. Prop. IV. Lib. I.). Aut quod idem est per hoc Lemma.

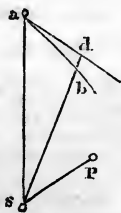
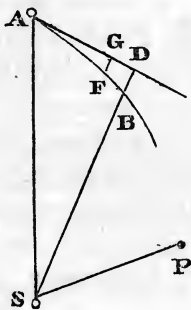
189. *Lemma.* Si corpora duo A, a, circæ centra immota S, s, projiciantur secundum directiones A D, a d, quæ cum distantis A S et a s æquales angulos D A S, d a s constituunt, et urgeantur viribus acceleratricibus centra illa S, s respicientibus, quæ semper sint inter se ut quadrata velocitatum corporum directè et distantia à centris inversè, corpora illa figuras similes circæ centra S et s describunt, similesque et proportionales figurarum illarum partes temporibus proportionalibus percurrunt.

In projectiliis directionibus capiantur partes quam minimæ A D, a d distantis A S, a s proportionales. Jungantur S D, s d et corpora A, a temporibus quibvisvis T, t describant arcus A B, a b qui lineas S D, s d attingunt. Sumantur arcus A F, a b qui eodem tempusculo descripti sint, et ductâ F G parallelâ S D, erit

1. et 8. Prop. IV. Lib. I.) si modò centra illa quiescant. Sin moveantur, quoniam ^(*) ob translationum similitudinem, similes manent eorum situs inter systematum particulas; similes inducentur mutationes in figuris quas particulae describunt. Similes igitur erunt correspondentium et similium particularum motus ^(†) usque ad occursum suos primos, et propterea similes occursum, et similes reflexiones, et subinde (per jam ostensa) similes motus inter se donec iterum in se mutuo inciderint, et sic deinceps in infinitum. Q. e. d.

Corol. 1. Hinc si corpora duo quævis, quæ similia sint et ad systematum particulas correspondentes similiter sita, inter ipsas temporibus proportionalibus similiter moveri incipiant, sintque eorum magnitudines ac densitates ad invicem ut magnitudines ac densitates correspondentium particularum: hæc pergent temporibus proportionalibus similiter moveri.

(4. Lib. I.) F G ad b d ut vis centralis quâ corpus A urgetur ad vim centram quâ urgetur corpus a; et quia vires illæ (per Hyp.) sunt ut quadratum velocitatum directè et distantie A S, a s, inversè, velocitates autem sunt ut spatia quæ



similiter descripta fuissent in tangente A G, a d, erit F G ad b d, ut $A G^2 \times a s$ ad $a d^2 \times A S$. Sed (per Cor. 1. Lem. XI.) $B D : F G = A D^2 : A G^2$; quare (per compositionem rationum et ex æquo) $B D : b d = A D^2 \times a s : a d^2 \times A S$. Cum igitur ob triangulorum A S D, a s d, similitudinem (ex Hyp.) sit $A D : a d = A S : a s$ et ideò $A D^2 \times a s : a d^2$

$\times A S = A S : a s$; erit $B D : b d = A S : a s$, et ob similitudinem figurarum, ut A D ad a d, ideòque ob æquales angulos D et d, triangula A D B, a d b erunt similia, et propterea arcus A B, a b, similes et similiter siti. Simili modo demonstrabitur quod corpora e locis B et b progressa similes arcus ac similiter positos describant, atque ita deinceps. Describent ergò figuras similes circa centra S et s. His verò demonstratis patet (196. Lib. I.) quod describent similes et proportionales figurarum similium partes temporibus proportionalibus, seu quæ semper sint ut tempora T et t.

^(*) Ob translationum similitudinem. Oriuntur enim centrorum illorum translationes ex causis proportionalibus et similiter agentibus, videlicet ex similibus particularum similium et correspondentium motibus, adeò ut quemadmodum initio motus centra similiter moveri cœperunt, similiter quoque deinceps moveri pergant.

^(†) Usque ad occursum suos primos, &c. Nam cum particularum correspondentium distantie, post quævis tempora proportionalia, sint semper in datâ diametrorum ratione in duobus systematibus (ex dem.), necesse est ut distantie temporibus proportionalibus evanescant, et proinde ut particularum occursum primi contingant, ubi particulae illæ figurarum similium partes similes descriperunt. Ex quo sequitur particularum illarum occursum primos similes fore, tum ratione directionum, quod jam demonstratum est, tum etiam ratione velocitatum et quantitatum motus. Siquidem spatia percurta temporibus proportionalibus sunt semper in datâ ratione, ideòque velocitates in locis similibus sunt semper in datâ ratione, et inde ob particularum correspondentium similitudinem et datam densitatum rationem, quantitates motus quæ sunt ut velocitates et densitates et volumina conjunctim, in locis similibus manent in datâ ratione. Reflexiones igitur quæ ex ejusmodi motibus atque occursums similibus nascuntur; similes erunt.

Est enim eadem ratio partium majorum systematis utriusque atque particularum.

Corol. 2. Et similes et similiter positæ systematum partes omnes quiescant inter se: et earum duæ, quæ cæteris majores sint, et sibi mutuo in utroque systemate correspondeant, secundum lineas similiter sitas simili cum motu utcumque moveri incipiant: hæ similes in reliquis systematum partibus excitabunt motus, et pergent inter ipsas temporibus proportionalibus similiter moveri; atque ideò spatia diametris suis proportionalia describere.

PROPOSITIO XXXIII. THEOREMA XXVII.

Iisdem positis, dico quod systematum partes majores resistuntur in ratione compositâ ex duplicatâ ratione velocitatum suarum et duplicatâ ratione diametrorum et ratione densitatis partium systematum.

Nam resistentia oritur partim ex viribus centripetis vel centrifugis quibus particulæ systematum se mutuo agitant, partim ex occursibus et reflexionibus particularum et partium majorum. Prioris autem generis resistentiæ sunt ad invicem ut vires totæ motrices a quibus oriuntur, ^(z) id est, ut vires totæ acceleratrices et quantitates materiæ in partibus correspondentibus; hoc est (per Hypothesin) ut quadrata velocitatum directè et distantiae particularum correspondentium inversè et quantitates materiæ in partibus correspondentibus directè: ideòque cum distantiae particularum systematis unius sint ad distantias correspondentes particularum alterius, ut diameter particulæ vel partis in systemate priore ad diametrum particulæ vel partis correspondentis in altero, ^(a) et quantitates materiæ sint ut densitates partium et cubi diametrorum; resistentiæ sunt ad invicem ut quadrata velocitatum et quadrata diametrorum et densitates partium systematum. Q. e. d. ^(b) Posterioris generis resistentiæ sunt

^(z) * *Id est, ut vires totæ acceleratrices et quantitates materiæ* (per Def. 8. Lib. I.).

^(a) * *Et quantitates materiæ sint, &c.* Quantitates materiæ sunt ut densitates et volumina partium conjunctim (2. Lib. I.), et ob partium similitudinem, volumina sunt ut cubi laterum homologorum, seu diametrorum, ideòque quantitates materiæ sunt ut densitates partium et cubi diametrorum.

^(b) * *Posterioris generis resistentiæ, &c.* Si enim vires reflexionum supponantur æquales, resistentiæ sunt ut numeri reflexionum seu occursum; et si numeri reflexionum æquantur, resistentiæ sunt ut vires reflexionum correspondentium;

undè, conjunctis his rationibus, resistentiæ quæ ex particularum et partium majorum occursibus et reflexionibus oriuntur, sunt semper ut reflexionum correspondentium numeri et vires conjunctim. Numeri autem reflexionum, cæteris paribus, sunt ad invicem ut velocitates partium correspondentium directè, et, cæteris paribus, sunt inversè ut spatia inter particularum et partium correspondentium occursum seu reflexiones intercepta, id est, inversè ut partium correspondentium diametri, ideòque numeri reflexionum sunt ad invicem ut velocitates partium correspondentium directè et earundem diametri inversè. *Et vires reflexionum sunt ut motus quantitates*

ut reflexionum correspondentium numeri et vires conjunctim. Numeri autem reflexionum sunt ad invicem ut velocitates partium correspondentium directè, et spatia inter earum reflexiones inversè. Et vires reflexionum sunt ut velocitates et magnitudines et densitates partium correspondentium conjunctim; id est, ut velocitates et diametrorum cubi et densitates partium. Et conjunctis his omnibus rationibus, resistantiæ partium correspondentium sunt ad invicem ut quadrata velocitatum et quadrata diametrorum et densitates partium conjunctim. Q. e. d.

Corol. 1. Igitur si systemata illa sint fluida duo elastica ad modum aëris, et partes eorum quiescant inter se: corpora autem duo similia et partibus fluidorum quoad magnitudinem et densitatem proportionalia, et inter partes illas similiter posita, secundum lineas similiter positas, utcumque projiciantur; vires autem acceleratrices, quibus particulæ fluidorum se mutuo agitant, sint ut corporum projectorum diametri inversè, et quadrata velocitatum directè: corpora illa temporibus proportionalibus similes excitabunt motus in fluidis, et spatia similia ac diametris suis ^(c) proportionalia describent.

Corol. 2. Proinde in eodem fluido projectile velox resistantiam patitur, quæ est in duplicatâ ratione velocitatis quàm proximè. Nam si vires, quibus particulæ distantes se mutuo agitant, augerentur in duplicatâ ratione velocitatis, ^(d) resistantia foret in eâdem ratione duplicatâ accuratè; ^(e) ideòque in medio, cujus partes ab invicem distantes sese viribus nullis agitant, resistantia est in duplicatâ ratione velocitatis accuratè. Sunt igitur media tria A, B, C ex partibus similibus et æqualibus et secundum distantias æquales regulariter dispositis constantia. Partes mediorum A et B fugiant se mutuo viribus quæ sint ad invicem ut T et V, illæ medii C ejusmodi viribus omninò destituantur. Et si corpora quatuor æqualia D, E, F, G in his mediis moveantur, priora duo D et E in prioribus

in occursibus id est, ut velocitates et diametrorum cubi et densitates partium correspondentium. Et conjunctis his omnibus rationibus, &c.

^(c) * *Proportionalia describent.* Probatur enim ut in dem. Prop. XXXII. Lemmate (189) similes similium figurarum partes temporibus proportionalibus a corporibus illis semper describi. Undè Corollarium hoc patet (per Cor. 1. et 2. Prop. XXXII.).

^(d) * *Resistentia foret in eâdem ratione duplicatâ accuratè.* Nam si idem corpus variâ cum velocitate in uno eodemque fluido similiter projiciatur, eâdem sunt resistantiæ, ac si corpora duo similia et æqualia similiter projicerentur in duobus fluidis priori omnino paribus; sed in hoc casu, ob æquales inter se partium correspon-

dentium diametros et densitates, resistantiæ sunt in duplicatâ ratione velocitatum accuratè (per Prop. XXXIII. et ejus Corol. 1.). Ergò, &c.

^(e) * *Ideòque in medio, &c.* In medio cujus partes ab invicem distantes sese viribus quibuscumque in ratione velocitatis duplicatâ crescentibus agitant, resistantia (ex modò dem.) est semper in eâdem ratione duplicatâ; quare si vires illæ quibus particulæ sese agitant, supponantur quàm minimæ, manebit semper resistantia in ratione velocitatis duplicatâ accuratè; evanescent tandem illæ vires, manet resistantia in ratione velocitatis duplicata; sed idem melius patet per secundam partem demonstrationis Propositionis hujus XXXIII.

duobus A et B, et altera duo F et G in tertio C; sitque velocitas corporis D ad velocitatem corporis E, et velocitas corporis F ad velocitatem corporis G in subduplicatâ ratione virium T ad vires V: resistantia corporis D erit ad resistantiam corporis E, et resistantia corporis F ad resistantiam corporis G, ^(f) in velocitatum ratione duplicatâ; et propterea resistantia corporis D erit ad resistantiam corporis F ut resistantia corporis E ad resistantiam corporis G. Sunt corpora D et F æquivelocia ut et corpora E et G; et augendo velocitates corporum D et F in ratione quâcunque, ac diminuendo vires particularum medii B in eâdem ratione duplicatâ, ^(g) accedet medium B ad formam et conditionem medii C pro lubitu, et idcirco resistantiæ corporum æqualium et æquivelocium E et G in his mediis, perpetuò accedent ad æqualitatem, ita ut earum differentia evadat tandem minor quam data quævis. Proinde cùm resistantiæ corporum D et F sint ad invicem ut resistantiæ corporum E et G, accedent etiam hæ similiter ad rationem æqualitatis. Corporum igitur D et F, ubi velocissimè moventur, resistantiæ sunt æquales quam proximè: et propterea cùm resistantia corporis F sit in duplicatâ ratione velocitatis, erit resistantia corporis D in eâdem ratione quàm proximè.

^(h) *Corol. 3.* Corporis in fluido quovis elastico velocissimè moti eadem ferè est resistantia ac si partes fluidi viribus suis centrifugis destituerentur, seque mutuo non fugerent: si modo fluidi vis elastica ex particularum viribus centrifugis oriatur, et velocitas adeò magna sit ut vires non habeant satis temporis ad agendum.

Corol. 4. Proinde cùm resistantiæ similium et æquivelocium corporum, in medio cujus partes distantes se mutuo non fugiunt, ⁽ⁱ⁾ sint ut quadrata diametrorum; sunt etiam æquivelocium et celerrimè motorum corporum resistantiæ in fluido elastico ut quadrata diametrorum quàm proximè.

Corol. 5. Et cùm corpora similia, æqualia et æquivelocia, in mediis ejusdem densitatis, quorum particulæ se mutuo non fugiunt, sive particulæ illæ sint plures et minores, sive pauciores et majores, in æqualem materiæ quantitatem temporibus æqualibus impingant, eique æqualem motus

^(f) * *In velocitatum ratione duplicatâ.* (Ex demonstratis initio Corol. hujus.)

^(g) * *Accedet medium B, &c.* Si enim velocitates corporum D et F, quam maximè augerentur vires particularum medii B, manentibus viribus medii A et velocitate corporis E quam maximè decrescerent, quia est semper vis medii A ad vim medii B ut quadratum velocitatis corporis D ad quadratum velocitatis corporis E.

^(h) * *Corollarium 3.* Patet per Cor. 2. in quo vis T, quâ particulæ medii A in quo corpus

D movetur se fugiunt, qualiscumque supponitur; corporum D et F ubi velocissimè moventur, resistantiis manentibus æqualibus quam proximè, licet medii C in quo corpus F movetur, particulæ viribus centrifugis prorsus destituantur. Patet etiam ex eo quod supponatur vires non habere satis temporis ad agendum, unde casus redit ad eum in quo vires illæ nullæ sunt.

⁽ⁱ⁾ * *Sint ut quadrata diametrorum.* Per 2. partem dem. Prop. hujus, ob datas corporum velocitates et medii densitatem datam.

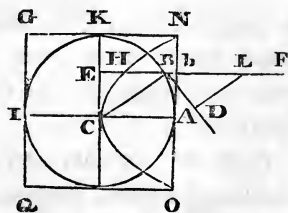
quantitatem imprimant, et vicissim (per motûs legem tertiam) æqualem ab eâdem reactionem patiantur, hoc est, æqualiter resistantur: manifestum est etiam quod in ejusdem densitatis fluidis elasticis, ubi velocissimè moventur, æquales sint eorum resistantiæ quam proximè; sive fluida illa ex particulis crassioribus constant, sive ex omnium subtilissimis constituentur. Ex medii subtilitate resistantia projectilium celerrimè motorum non multum diminuitur.

Corol. 6. Hæc omnia ita se habent in fluidis, quorum vis elastica ex particularum viribus centrifugis originem ducit. Quod si vis illa aliunde oriatur, veluti ex particularum expansione ad instar lanæ vel ramorum arborum, aut ex aliâ quâvis causâ, quâ motus particularum inter se redduntur minus liberi: resistantia, ob minorem medii fluiditatem, erit major quàm in superioribus Corollariis.

PROPOSITIO XXXIV. THEOREMA XXVIII.

Si globus et cylindrus æqualibus diametris descripti, in medio raro ex particulis æqualibus et ad æquales ab invicem distantias liberè dispositis constante, secundum plagam axis cylindri, æquali cum velocitate moveantur: erit resistantia globi duplo minor quàm resistantia cylindri.

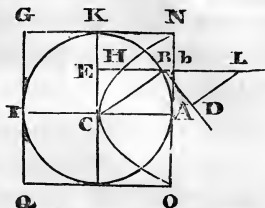
Nam quoniam actio medii in corpus eadem est (per legem Corol. 5.) sive corpus in medio quiescente moveatur, sive medii particulæ eâdem cum velocitate ^(k) impingant in corpus quiescens: consideremus corpus tanquam quiescens, et videamus quo impetu urgebitur a medio movente. Designet igitur $ABKI$ corpus sphaericum centro C semi-diametro CA descriptum, et incident particulæ medii datâ cum velocitate in corpus illud sphaericum, secundum rectas ipsi AC parallelas: sitque FB ejusmodi recta. In eâ capiatur LB semi-diametro CB æqualis, et ducatur BD quæ sphaeram tangat in B . In KC et BD demittantur perpendiculares BE , LD , et vis quâ particula medii, secundum rectam FB obliquè incidendo, globum ferit in B , erit ad vim quâ particula eadem cylindrum $ONGQ$ axe ACI circa globum descriptum perpendicula-



^(k) * *Impingant in corpus quiescens.* Eadem enim est in utroque casu velocitas respectiva, eademque proinde vis percussionis (per dem. in Cor. 5. leg. mot.) idem quoque

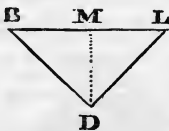
manifestum est per motûs leg. 3. quia fluidum et corpus ob reactionem actioni æqualem et contrariam, in utroque casu in se mutuò agunt.

riter feriret in b, ⁽¹⁾ ut L D ad L B vel B E ad B C. Rursus efficacia hujus vis ad movendum globum secundum incidentiæ suæ plagam F B vel A C, est ad ejusdem efficaciam ad movendum globum secundum plagam determinationis suæ, id est, secundum plagam rectæ B C quâ globum directè urget ^(m) ut B E ad B C. Et ⁽ⁿ⁾ conjunctis rationibus, efficacia particulæ in globum secundum rectam F B obliquè incidentis, ad movendum eundem secundum plagam incidentiæ suæ, est ad efficaciam particulæ ejusdem secundum eandem rectam in cylindrum perpendiculariter incidentis, ad ipsum movendum in plagam eandem, ut B E quadratum ad B C quadratum. Quare si in b E, quæ perpendicularis est ad cylindri basem circulearem N A O et æqualis radio A C, sumatur b H æqualis $\frac{B E \text{ quad.}}{C B}$; erit b H ad b E ut effectus particulæ in globum ad effectum particulæ in cylindrum. ^(o) Et propterea solidum quod a rectis omnibus b H occupatur erit ad solidum quod a rectis omnibus b E occupatur, ut effectus particularum omnium in globum ad effectum particularum omnium in cylindrum. ^(p) Sed solidum prius est parabolis



⁽¹⁾ * Ut L D ad L B vel B E ad B C. Si enim recta data L B exponat vim quâ particula medii circulearem basim cylindri perpendiculariter ferit in b, et vis illa (per leg. Cor. 2.) resolvatur in vires B D, L D, vis B D juxta directionem tangentis in B agens nullam efficaciam habet ad globum promovendum et recta L D vim exponet quâ particula medii globulum perpendiculariter ferit in B. Quia verò radius C B, tangenti perpendicularis est, et ideò (per constr.) D L parallela C B, trianguula rectanguula C E B, B D L, similia sunt, imò ob $B L = C B$ (per constr.) æqualia; est igitur L D ad L B ut B E ad B C.

^(m) 190. * Ut B E ad B C. Vis L D ductâ ex puncto D ad L B perpendiculari D M, iterum resolvatur in vires L M et M D, et ob



triangulorum L M D, L D B, similitudinem, erit vis L M ad vim L D, ut L D ad L B, seu ut B E ad B C; nulla verò ratio habenda est vis M D, cujus directio perpendicularis est ad axem

A I, quia simili constructione factâ ad alteram hujus axis partem in puncto sphaeræ quod puncto B directè oppositum est, vis M D, vi æquali et directè oppositâ eliditur. Unde sola consideranda est vis L M, quæ secundum directionem axi A I parallelam agit. Est autem vis L M ad vim L B quâ particula medii circulearem basim cylindri perpendiculariter ferit in b, ut L D ad L B, ob continuè proportionales L M, L D, L B.

⁽ⁿ⁾ * Conjunctis rationibus. Et ex æquo.

^(o) * Et propterea solidum. Si in omnibus rectæ N A punctis erigantur perpendicularia ut b H et b E, sitque N H C curva quam punctum H perpetuò tangit, et recta K C locus omnium punctorum E; solidum quod perpendicularis omnibus b H, per totam basim cylindri ductis occupatur, æquale erit conoidi seu figuræ solidæ quæ ex rotatione figuræ planæ N H C A circâ axem C A factâ generatur, et solidum quod a rectis omnibus b E occupatur erit cylindrus ex rotatione rectanguli A K circâ eundem axem C A factâ descriptus.

^(p) * Sed solidum prius. Cùm (per constr.) sit $b H = \frac{B E^2}{C B}$ ideòque $b H \times C B =$

$\frac{B E^2}{C B} \times C B = B E^2 = B C^2 - C E^2$ et (ex naturâ circuli) $B C = C A = K C$, ideòque $B E^2 = K C^2 - C E^2$ et $b H \times C B$, seu $K C - E H \times K C$, seu $K C^2 - K C \times E H = K C^2$

(^s) Unde obiter, cùm angulus C S B semper sit acutus, (^t) consequens est, quod si solidum A D B E, convolutione figuræ ellipticæ vel ovalis

ut resistentia frusti conici quod per revolutionem figuræ K B R circa C A producitur sit omnium minima. Resistentia illa est ut $CK^2 \times CT + CP^2 \times TI$; sed $KA^2 : CK^2 = CI : CT = \frac{CK^2 \times CI}{KA^2}$; et similiter $KA^2 : CA^2 = CI : TI = \frac{CA^2 \times CI}{KA^2}$. Quarè ob datam C I, resis-

tentia conici truncati erit ut $\frac{CK + CP^2 \times CA^2}{KA^2}$.

Dicantur $KC = b$, $CR = 2c$, $CA = x$, ideòque $KA^2 = bb + xx$, et quia $CA(x) : KC(b) = RA(x - 2c) : BR$, seu CP , erit $CP = \frac{bx - 2cb}{x}$, et indè resistentia

conici truncati erit ut $\frac{b^4 + (bx - 2cb)^2}{bb + xx} = \frac{b^4 + b^2x^2 - 4b^2cx + 4c^2b^2}{bb + xx} =$

$b^4 + \frac{4b^2x^2 - 4b^2cx}{bb + xx}$. Capiatur hujus quantitatis fluxio et (40) ponatur nihilo æqualis, fiet $\frac{4bbcdx}{bb + xx} - 2xdx \frac{(4bbcc - 4bbcx)}{(bb + xx)^2}$

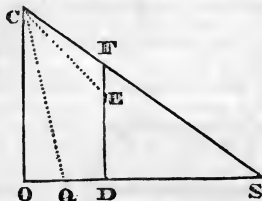
$= 0$, sive $\frac{1}{bb + xx} - \frac{2cx - 2xx}{(bb + xx)^2} = 0$, ideò-

que $-bb - xx - 2cx + 2xx = 0$, undè habetur $xx - 2cx = b^2$, et indè eruitur

$x = c + \sqrt{bb + cc}$. Bi-

seca igitur altitudinem CR in r, ut sit $Cr = c$, et juncta $Kr = \sqrt{bb + cc}$, erit x , seu $CA = Cr + Kr$, sicut Newtonus in constructione posuit.

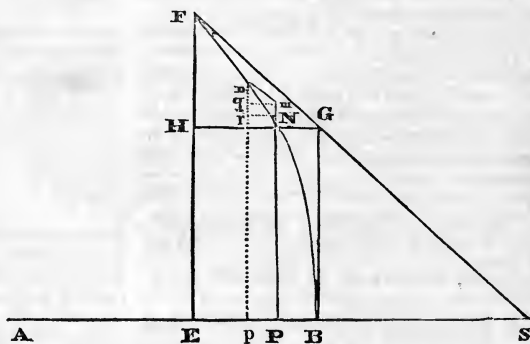
(^s) 199. * Unde obiter. Angulus externus (vid. fig. textus) æqualis est summæ angulorum æqualium QCS et QSC, id est, angulo CSB; et quia COQ rectus est, angulus CQO ideòque et æqualis CSB, est semper acutus. Altitudo OD quam minima evadat tandemque evanescat; et quoniam (in hac Hypoth.) rectæ O C, O S, Q S, C Q æquales



funt, angulus CSO, et æqualis DFS fit semi-rectus, ejusque complementum ad duos rectos

D FC grad. 135. Ducatur ad FD recta quælibet CE et evanescente OD resistentia conici truncati quem figura C F D circa OS rotata describit, erit in suo genere minima (198), ideòque minor quam resistentia conici truncati ex revolutione figuræ CED circa OS geniti; subducatur utrinquè resistentia circuli quem recta DE rotando describit; et resistentia superficiei ex rotatione figuræ CFE circa OS, minor erit quam resistentia annuli conici quem in eadem revolutione describit recta CE.

(^t) 200. Consequens est. Ut hæc consequentia pateat, demonstrandum est resistentiam superficiei quæ per rotationem figuræ FGB circa axem AB gignitur, minorem esse resistentiâ superficiei quam in eadem revolutione arcus FB, describit. Ductis itaquè ad curvam ordinatis verticalibus et infinitè propinquis P N, p n, et ex puncto n ad P N productam rectâ nm, parallelâ FG, atquè ex m et N in p n perpendicularibus m q, N r; dicantur FE ad axem AB normalis = b, GB = c, BP = x, PN = y, et quia productâ FG ut acci occurat in S, est ob angulos EFS, BGS semi-rectos (per Hyp.) ES = FE = b, et BS = GB = c, erit EB = b - c. Est quoquè Pp = mq = qn = dx, rn = dy, et hinc qr = dy - dx, ac proindè Pm = y + dy - dx, et



$p n = y + d y$. Vis particulæ fluidi in GB perpendiculariter incidentis sit = a, et radius circuli ad peripheriam ut 1 ad p; his positis, resistentia circuli radio P N descripti exponi poterit (195) per $\frac{1}{2} p a y y$; resistentia circuli radio P m descripti per $\frac{1}{2} p a (y + d y - d x)^2 = \frac{1}{2} p a y y + p a y d y - p a y d x$, neglectis scilicet terminis qui respectu $p a y d y$ et $p a y d x$, evanescent. Hinc resistentia annuli circularis quem recta N m, rotando describit, exponetur per differentiam $p a y d y - p a y d x$. Resistentia circuli radio p n descripti erit ut $\frac{1}{2} p a (y + d y)^2 = \frac{1}{2} p a y y + p a y d y$, ex quâ si auferatur resistentia circuli radio P m descripti, remanebit resistentia annuli circularis

201. Quæcumque igitur sit figura (in textu) A N B, regularis; vel irregularis, modò arcus F B concavitatem axi A B obvertat, et totus intra líneas F G, B G contineatur, per hanc Newtoni Propositionem inveniri semper potest alia figura majoris capacitatis et minoris resistantiæ; quod in construendis navibus usum habere potest. Resistentia adhuc minuitur si loco circuli radio G B descripti adjungatur conus quem recta G R, ad axem productum utcumque ducta rotando describit. In omnibus autem curvis, quæ æquatione inter abscissas x et ordinatas y definiuntur, facillimè invenitur punctum B per quod ducta tangens angulum semi-rectum cum ordinatâ perpendiculari constituit. Quia in illo puncto B, ordinatæ fluxio d y æqualis est fluxioni abscissæ d x ut si æquationi ad curvam sit $a^2 x = y^3$, et sumptis fluxionibus $a^2 dx = 3y^2 dy$, ponendo $d x = d y$, habetur $a^2 = 3y^2$, et hinc $y = a \sqrt{\frac{1}{3}}$, unde per æquationem $a^2 x = y^3$, invenitur $x = \frac{1}{3} a \sqrt{\frac{1}{3}}$.

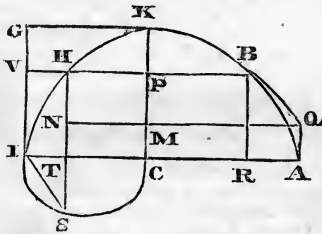
PROBLEMA.

Eâdem constructione quâ suprà (192) factâ;
ex puncto Q ducatur ad H T perpendicularis
Q N secans K C in M dicanturque $CI = a$,
 $AR = x$, BR seu $PC = y$, PH seu TC

B H I graduum 135, solidum, quod convolutione figuræ A D F G H I E circa axem eundem A B generatur, minus resistitur quam solidum prius, si modo utrumque secundum plagam axis sui A B progrediatur, et utriusque terminus B præcedat. Quam quidem Propositionem in construendis navibus non inutilem futuram esse censeo.

(^u) Quòd si figura D N F G, ejusmodi sit curva, ut, si ab ejus puncto

$= z$, Q A $= v$, et peripheria circuli radio 1 descripti $= p$. His positis resistentia solidi ex revolutione arcus B A circa axem C A geniti exponi potest per S. $p z y d y$, (195); resistentia verò coni truncati ex rotatione figuræ B Q A circa C A, per $\frac{1}{2} p a v v + \frac{1}{2} p y y z - \frac{1}{2} p v v z$. Sit R resistentia data solidi ex rotatione arcus totius K B A geniti, et resistentia superficiæ



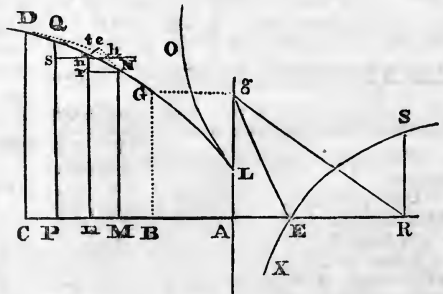
quam in eadem rotatione describit arcus K B, erit R — S. $p z y d y$, ideòque resistentia solidi per rotationem figuræ K B Q A, erit R — S. $p z y d y + \frac{1}{2} p a v v + \frac{1}{2} p y y z - \frac{1}{2} p v v z$. Hujus quantitatis fluxio nihilo æqualis fiat (40) et ob datam R, habebitur $- p z y d y + p a v d v + \frac{1}{2} p z y d y + \frac{1}{2} p y y d z - p z v d v - \frac{1}{2} p v v d z = 0$; undè invenitur $(z - a) 2 v d v = (y y - v v) d z$. Cùm igitur sit etiam (194) $a d y^2 = z d x^2 + z d y^2$, ex his æquationibus et ex æquatione ad curvam K B A, invenientur valores litterarum x, y, v, seu R A, R B, et A Q. Q. e. i.

Exempli causâ. Sit K B A parabola, cujus vertex A, axis A C, latus rectum $= 4 c$, et ideò $4 c x = y y$, erit A Q $= v = \frac{1}{2} y$, ex naturâ tangentis parabolæ, $\frac{1}{4} y y = c x = v v$, $c d x = 2 v d v$, $y y - v v = 3 c x$, $y d y = 2 c d x$, $d y^2 = \frac{c d x^2}{x}$. Undè æquatio $a d y^2 = z d x^2 + z d y^2$, in hanc mutatur $\frac{a c d x^2}{x} = z d x^2 + \frac{c z d x^2}{x}$, ex quâ habetur $z = \frac{a c}{c + x}$, et

$d z = \frac{- a c d x}{(c + x)^2}$. Ex his verò omnibus æquatio $(z - a) 2 v d v = (y y - v v) d z$, in hanc migrat $-\frac{a c x d x}{c + x} = -\frac{3 a c c x d x}{(c + x)^2}$, sive

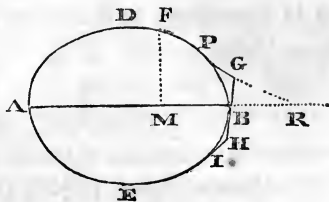
$1 = \frac{3 c}{c + x}$ ex quâ eruitur $x = 2 c$, et hinc $y = 2 c \sqrt{2}$, et $z = \frac{1}{3} a$. Quare cùm sit a ad z, in ratione duplicatâ sinûs totius ad sinum anguli B Q M, erit $\sqrt{3}$ ad 1 ut sinus totus ad sinum anguli B Q M, qui proindè est $35^\circ. 16'$, angulus Q B R, $54^\circ. 44'$ et angulus B Q A $125^\circ. 46'$.

(^u) 205. Quòd si figura, &c. Inveniendâ sit curva L D, quæ circa axem C B rotata describat superficiem solidi quod in fluido motum secundum axis directionem a C versus B, minorem patiatur resistentiam quàm solidum quodvis aliud per puncta L et D parî ratione descriptum et similiter motum. Ex punctis curvæ infinîtè propinquis N, n, Q, demittantur ad axem C B ordinatæ N M, n m, P Q et ad n m, Q P, perpendiculara N r, n s. Sit p peripheria circuli cujus radius est unitas, et data a vim exponat quâ singulæ fluidi particulæ in rectam N M perpendiculariter incurrunt. His positis resistentia annuli circularis quem recta n r, circa axem C B rotata describit, exponi potest, ut suprà, per $\frac{1}{2} p a \times (n m^2 - N M^2)$ seu per $p a N M \times n r$, ob $n m^2 - N M^2 = n m + N M \times (n m - N M) = 2 M N \times n r$. Et quia n N² est ad n r² ut resistentia illa ad resistentiam superficiæ quam linea n N circa C B rotata describit (196) hæc resistentia erit ut $\frac{p a \times M N \times n r^3}{n N^2}$; eodemque modo patet resistentiam superficiæ



ex rotatione lineæ Q n genitæ exponi posse per $\frac{p a \times m n \times Q s^3}{Q n^2}$. Fingatur curvam hanc in aliam mutari Q h N inter puncta N, Q ductam et Q s, n r tanquam magnitudine datas as-

quovis N ad axem A B demittatur perpendicularum N M, et a puncto dato G ducatur recta G R quæ parallela sit rectæ figuræ tangenti in N, et axem productum secet in R, fuerit M N ad G R ut G R cub. ad 4 B R \times G B q; solidum quod figuræ hujus revolutione circa axem A B factâ describitur, in medio raro prædicto ab A versus B movendo, minus resistetur quam aliud quodvis eâdem longitudine et latitudine descriptum solidum circulare.



sumi variantibus N r, et n s, dicanturque constantes M N = b, m n = c, n r = f, Q s = g et variables N n = v, n Q = z, N r = m, n s = n, et resistentia superficiei quam arculus Q n N circa C B rotando describit, exponetur per $\frac{p a b f^3}{v v} + \frac{p a c g^3}{z z}$, si curva Q n N sit ea quæ minimam resistentiam patitur, hujus quantitatis fluxio (40 et per Hyp.) nihilo æquanda est, et indè habetur $-\frac{2 p a b f^3 v d v}{v^4}$

$\frac{2 p a c g^3 z d z}{z^4} = 0$. Productâ ergo lineâ s n,

usque ad novum punctum h, ad quod ducuntur lineæ N h, Q h, in has cadant perpendiculari n e, n t, et evanescente n h, erit t h = d z et e h = - d v. Quia verò, evanescente n h triangula n e h, n r N, et n t h, Q s n, similia sunt; erit N n (v) : N r (m) = n h : e h (- d v), et s n (n v) : Q n (z) = t h (d z) : n h, ideòque ex æquo, n v : m z = d z : - d v = $\frac{m z d z}{n v}$.

Loco - d v, scribatur hic ipsius valor in æquatione modò inventâ, et illa in hanc mi-
grabit $\frac{2 p a b f^3 m z v d z}{n v s} = \frac{2 p a c g^3 z d z}{z^4}$, et

hinc fit $\frac{2 p a b f^3 m}{v^4} = \frac{2 p a c g^3 n}{z^4}$ seu

$\frac{2 p a \times M N \times n r^3 \times N r}{N n^4} = \frac{2 p a \times m n \times Q s^3 \times n s}{Q n^4}$.

Undè manifestum est quantitatem $\frac{M N \times n r^3 \times N r}{N n^4}$

pro quolibet curvæ puncto N, datam seu constantem esse.

* Quæ quidem curva D N F G (vide figuram textûs) talis esse debet, ut angulus quem facit in G cum lineâ B G sit semi-recti complementum per notam 200. illic ergo lineâ B G data, est ipsa ordinata M N et triangulum n r N est rectangulum æquicrurum, ideòque N r = n r et N n \times 2 = 2 n r \times 2 ergo quantitas constants $\frac{M N \times n r^3 \times N r}{N n^4}$ in hanc abit $\frac{G B \times n r^4}{4 n r^4}$

= $\frac{G B}{4}$. Talis ergo est hujus curvæ natura ut

quovis in puncto ducatur ordinata M N sit semper $\frac{M N \times n r^3 \times N r}{N n^4} = \frac{G B}{4}$, sive ponendo pro M N, y; pro n r, d y; pro N r, d x; pro N n \times 2, d x \times 2 + d y \times 2, erit $\frac{y d y^3 d x}{d x^2 + d y^2} = \frac{G B}{4}$: sive adhibendo constructionem Newtoni,

si ducatur G R tangenti parallela, ob triangula G B R, n r N ubique similia, erit $\frac{G B}{G R} = \frac{d y}{d x}$ et $\frac{B R}{G R} = \frac{d x}{d y}$

ideòque $\frac{G B^3 \times B R}{G R^4} = \frac{d y^3 d x}{d x^2 + d y^2}$ et

$\frac{M N \times G B^3 \times B R}{G R^4} = \frac{G B}{4}$ sive M N \times G B \times 4 B R = G R \times 4 unde est M N : G R = G R \times 3 : G B \times 4 B R. Q. e. d.

Dicatur G B = a, fiet $\frac{y d y^3 d x}{(d x^2 + d y^2)^2} =$

$\frac{a}{4}$ ideòque 4 y d x d y \times 3 = a (d x \times 2 + d y \times 2) \times 2,

ex quâ curvæ L N D per logarithmicam constructionem eruitur. Ponatur d x = $\frac{z d y}{a}$, et hoc

valore loco d x in æquatione ad curvam substituto, habetur $\frac{4 y z d y^4}{a} = \frac{a (z z + a a)^2 d y^4}{a^4}$,

undè invenitur y = $\frac{(z z + a a)^2}{4 a^2 z} = \frac{z^3}{4 a a} +$

$\frac{1}{2} z + \frac{a a}{4 z}$, et (sumptis fluxionibus) d y =

$\frac{3 z^2 d z}{4 a a} + \frac{1}{2} d z - \frac{a a d z}{4 z z}$; loco d y scribatur

hic ipsius valor in æquatione assumptâ d x = $\frac{z d y}{a}$, et sit d x = $\frac{3 z^3 d z}{4 a^3} + \frac{z d z}{2 a} - \frac{a d z}{4 z}$,

sumptisque fluentibus x = $\frac{3 z^4}{16 a^3} + \frac{z z}{4 a} - \frac{1}{4} a L z$

+ Q const. Porro si assumatur abscissæ initium in loco B, ubi ordinata B L est omnium minima, id est (40) ubi d y = 0 quo supposito,

fit $\frac{5z^2 dz}{4aa} + \frac{1}{2} dz - \frac{a adz}{4zz} = 0$, ideóque

$$3z^2 + 2aa = \frac{a^4}{z^2} \text{ et } z^4 + \frac{2}{3}a^2z^2 =$$

$\frac{1}{3}a^4$ undè habetur $z = a\sqrt{\frac{1}{3}}$ (et $y = \frac{4}{3}a\sqrt{\frac{1}{3}}$), substituto hoc valore loco z , in æquatione quæ dat abscissæ x valorem, habebitur ex hypothesi initium axeos eritque $x = 0 = \frac{5a}{48} - \frac{1}{4}a L. a\sqrt{\frac{1}{3}}$

$$+ Q. \text{ const. et ideò } Q = -\frac{5a}{48} + \frac{1}{4}a L. a\sqrt{\frac{1}{3}}$$

$$\bullet \text{ Erit igitur abscissa } x = \frac{5z^4}{16a^3} + \frac{zz}{4a} - \frac{5a}{48}$$

et ut habeatur origo abscissarum, notandum quod ordinata in B sive G B æqualis sit a, ex suprâ demonstratis; cum itaque sit ubique $y = \frac{(zz + aa)^2}{4a^2z}$ erit in eo

puncto $a = \frac{(zz + aa)^2}{4a^2z}$ ex quâ æquatione si

eruat valor z invenietur $z = a$, ac per conse-

$$quens erit $x = \frac{3a^4}{16a^3} + \frac{aa}{4a} - \frac{5a}{48} = \frac{1}{4}a L. a\sqrt{\frac{1}{3}}$$$

$$= \frac{a}{\sqrt{3}} - \frac{1}{4}a L. \frac{1}{\sqrt{3}} = \frac{a}{\sqrt{3}} - \frac{1}{4}a \times L. \sqrt{\frac{1}{3}}$$

Describatur ergo logarithmica X V, asymptoto Y Z et subtangente æquali $\frac{1}{4}$ G B, sive $\frac{1}{4}a$, in quâ sumatur ubivis ordinata p m, quæ producat in r donec p r = 3 p m, ducatur ad logarithmicam r t quæ sit asymptoto parallela, erit $\frac{1}{2} r t$ æqualis logarithmo $\sqrt{\frac{1}{3}}$ in logarithmica cujus subtangens $\frac{1}{4}a$, itaque $G B - \frac{1}{2} r t = x$, quo valore transiit ex

B ad A in axe productio habetur A origo abscissarum: in eo puncto A ductâ perpendiculari A L g, describatur logarithmica S X cujus ea linea A L g sit asymptotus, et $\frac{1}{4}$ G B sive $\frac{1}{4}a$ subtangens, et quæ producto axe in E ut sit A E = $a\sqrt{\frac{1}{3}}$ transeat per punctum E et sumptâ A R magnitudinis arbitrariæ pro z, ductâque R S parallelâ A L logarithmicæ occurrente in S capiatur abscissa A M, seu $x = \frac{5z^4}{16a^3} +$

$\frac{zz}{4a} - \frac{5a}{48} + R S$ nimirum $- R S$, cum est A R > A E, et $+ R S$ ubi A R < A E; ac denique capiatur ordinata M N, seu $y = \frac{(zz + aa)^2}{4a^2z}$; punctum N erit in curvâ quæsità L D. Quod ut pateat, demonstrandum super-

est, esse $+ R S = -\frac{1}{4}a (L. z - L. a\sqrt{\frac{1}{3}})$. Hoc autem manifestum est; nam R S, est differentia logarithmorum correspondentium quantitibus A R et A E, sive z et $a\sqrt{\frac{1}{3}}$ sumptorum in logistica cujus subtangens est $\frac{1}{4}a$, et hæc differentia positiva est, ubi A R(z) > A E ($a\sqrt{\frac{1}{3}}$) negativa ubi A R(z) < A E ($a\sqrt{\frac{1}{3}}$), et nulla, cum fit A R = A E, seu $z = a\sqrt{\frac{1}{3}}$,

ut oportet. Quare cum A R superat A E, est $- R S = -\frac{1}{4}a \times L. z - L. a\sqrt{\frac{1}{3}}$, et ubi A E superat A R, fit $+ R S = -\frac{1}{4}a \times L. z - L. a\sqrt{\frac{1}{3}}$. Est igitur semper $+ R S = -\frac{1}{4}a \times L. z - L. a\sqrt{\frac{1}{3}}$.

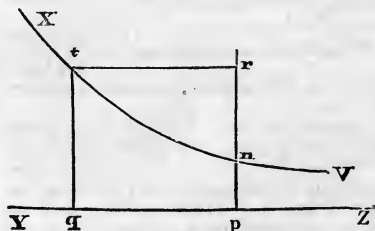
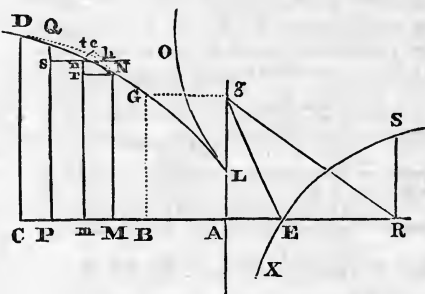
204. Datâ minimâ ordinatâ A L, curva L N D, describi potest. Nam cum sit (ex dem.) A L = $\frac{4}{3}a\sqrt{\frac{1}{3}} = \frac{4}{3}a E$, et G B sive A g = a, datâ A L dantur A g, A E, et subtangens logarithmicæ quæ proinde poterit describi.

205. Datis duabus ordinatis M N et C D magnitudine, curva describi potest. Si enim in æquatione $y = \frac{(zz + aa)^2}{4a^2z}$ loco y scribantur seorsim datæ M N, et C D dabuntur z et a undè dabitur minima ordinata A L = $\frac{4}{3}a\sqrt{\frac{1}{3}}$.

206. Datâ ordinatâ quâlibet C D cum abscissa correspondente C A, curva describi potest.

Si enim in æquatione $y = \frac{(zz + aa)^2}{4a^2z}$ loco

y scribatur data C D, habebitur z per a et datas quantitates; deinde si in æquatione alterâ $x = \frac{5z^4}{16a^3} + \frac{zz}{4a} - \frac{5a}{48} - \frac{1}{4}a \times L. z - L. a\sqrt{\frac{1}{3}}$, loco x substituat data C A et loco z, ejus valor per a et datas inventus, dabitur æquatio inter a et datas quantitates, et ex hac æquatione invenietur linea a, quâ datâ, datur ordinata minima A L.



207. Recta g R, parallela est tangenti per punctum N ductæ. Est enim (per constr.) $d x = \frac{z dy}{a}$, ideóque $n r (dy) : r N (dx) = g (a) : A R (z)$ ex quâ proportionem et propter angulum

rectum in r , et in A , patet triangu-
la $n r N$, $g A R$, similia esse, et propterea $g R$ parallelam
in N , seu tangenti per N ductæ. Hinc cum $A E$
sit æqualis a $\sqrt{\frac{1}{3}} = z$ ubi $z = 0$ (103) erit $g E$
tangenti per L ductæ parallela, sitque $A g = a$

$$\text{est } g E^2 = \frac{a^2}{3} + a^2 = \frac{4a^2}{3} \text{ atque adeò } g E$$

$= 2 a \sqrt{\frac{1}{3}} = 2 A E$ erit $g E$ ad $A E$ ut 2,
ad 1, et ita sinus totus ad sinum anguli $A g E$,
sivè ad sinum anguli quem curva constituit cum
minimâ ordinatâ $A L$, qui proinde est 30° .

208. Quoniam $A R$, in infinitum crescere
ac decrescere potest si capiatur semper $B R >$
 $B E$, describitur curvæ ramus $L N D$, qui con-
cavitatem axi $B C$ obvertit, et ab utroque axe
 $A C$, $A g$, in infinitum recedit; at si semper
sumatur $B R < B E$, describitur alter curvæ
ramus $L O$, qui priori $L D$ convexitatem offert,
et ab utroque axe $B C$, $B G$, in infinitum ab-
scedit; curva igitur $D L O$ punctum regressus
habet in L , et solidum minimæ resistantiæ ex ejus
circâ axem $A C$ revolutione genitum, convexum
vel concavum, et partim convexum, partim con-
cavum esse potest.

209. Quoniam $d x = \frac{z dy}{a}$, erit aræ curvæ

$$\text{elementum } y dx = \frac{z y dy}{a}, \text{ elementum arcus}$$

$$\text{curvæ } \sqrt{dx^2 + dy^2} = \frac{dy \sqrt{aa + zz}}{a},$$

elementum superficiei a curvâ circâ axem $A C$

$$\text{rotatâ genitæ} = \frac{2 p y dy \sqrt{aa + zz}}{a} \text{ (si } p$$

sit semi-peripheria circuli, cujus radius est uni-
tas); elementum solidi in eâdem revolutione

$$\text{descripti} = \frac{p z y^2 dy}{a}; \text{ et resistantia superficiei}$$

$$\frac{2 p y dy \sqrt{aa + zz}}{a}, \text{ erit } \frac{a dy^2}{dx^2 + dy^2} y dy =$$

$$\frac{a dy^2}{dy^2 \times aa + zz} y dy \text{ sive ut } \frac{y dy}{aa + zz}.$$

Porro si in his fluxionibus loco y , et dy , substi-
tuantur ipsarum valores qui ex æquationibus

$$y = \frac{(zz + aa)^2}{4 a a z}, \text{ et } dy = \frac{3 z z dz}{4 a a} + \frac{1}{2} dz$$

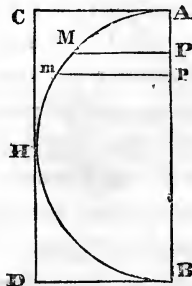
$$- \frac{a a dz}{4 z z} \text{ habentur, fluens } S. y dx, \text{ seu area}$$

curvæ inveniri poterit algebraicè, aliæ verò fluen-
tes ab hyperbolæ quadraturâ pendent.

Schol. Quæ ad solidum minimæ resistantiæ
spectant, ea ferè omnia mutuati sumus ex ill^{mo}.
Marchione Hospitalio, tum in Act. Lipsiens. an.
1699, tum in Monum. Paris. ejusdem anni. De
eodem solido plurima etiam dederunt celeb. viri
Joh. Bernoulli. in Act. Lips. an. 1699. 1700.
Hermannus in Phoronomiâ, et Facio ad calcem
Libri de Murorum Inclinacione, &c. Sed qui
totam hanc Newtoni Propositionem maximâ uni-
versalitate pertractatam habere volunt, legant
tractatum a clariss. Bouguero editum, et ab
Academiâ Regiâ Parisiensi an. 1727. præmio
condecoratum, cui titulus; De la mâtûre des
Vaisseaux, nec non Monum. Paris. an. 1733.

in quibus elegantissima et universalissima legitur
ultimæ scholii Newtoniani partis solutio. Rem
a clariss. autore demonstratam hic observatu dig-
nissimam judicamus, videlicet, solidum rotundum
cujus constructionem modò dedimus, in quâlibet
hujus solidi directione et juxta quamlibet fluidi
impulsionem, minimam omnium pati resistenti-
am, exceptis quibusdam casibus qui in naviga-
tionis praxi vix unquam occurrunt, cum scilicet
directio solidi majores angulos cum axe consti-
tuit; et quod mirum est, in his casibus, solidum
illud quod erat minimæ resistantiæ et naviga-
tioni aptissimum, solidum maximæ resistantiæ et
ad usum navigationis omnium minime idoneum
evadit. Quæ verò ad universalem solidorum in
fluidis resistentiam pertinent, peti possunt ex
aureo Joh. Bernoulli Libello qui inscribitur:
Essai d'une Nouvelle Theorie de la manœuvre
des Vaisseaux, et ex Hermanni Phoronomiâ.

210. Lemma. Sphæra est ad cylindrum cir-
cumscriptum ut duo ad tria. Sphæra generatur
per revolutionem semi-circuli $A H B$ circâ dia-
metrum $A B$, et cylindrus sphæræ circumscrip-
tus per revolutionem rectanguli $A C D B$, cujus
latera $A C$, $B D$ circuli radio sunt æqualia.
Ductis ordinatis infinitè propinquis $P M$, $p m$,



dicantur $A C = r$, semi-peripheria $A H B =$
 p , $A P = x$, $P p = dx$, et quia circulorum
aræ sunt in ratione duplicatâ radiorum, erit
quadratum radii $A C$, seu r^2 , ad arcam circuli
 $A H B$, nempe $r p$, ut $M P^2$, seu $2 r x - x x$
ad arcam circuli radio $P M$ descripti, quæ idèò

$$\text{erit } 2 p x - \frac{p x x}{r}; \text{ et hinc solidum ex rotatione}$$

$$\text{elementi } P M p m p, \text{ circâ } A B \text{ genitum, erit}$$

$$2 p x dx - \frac{p x x dx}{r}, \text{ sumptisque fluentibus,}$$

$$\text{solidum ex rotatione segmenti circularis } A M P$$

$$\text{ortum, erit } p x x - \frac{p x^3}{3 r}, \text{ et factâ } A P = A B,$$

$$\text{seu } x = 2 r, \text{ sphæra tota habetur} = 4 p r r -$$

$$\frac{8}{3} p r r = \frac{4}{3} p r r. \text{ Sed cylindrus sphæræ cir-}$$

$$\text{cumscriptus est factum ex aræ circuli radio } A C$$

$$\text{descripti in cylindri altitudinem } A B, \text{ seu est}$$

$$2 p r r. \text{ Quare sphæra est ad cylindrum circum-}$$

$$\text{scriptum ut } \frac{4}{3} p r r \text{ ad } 2 p r r, \text{ id est, ut } 4 \text{ ad } 6,$$

sivè ut 2 ad 3. Q. e. d.

PROPOSITIO XXXV. PROBLEMA VII.

Si medium rarum ex particulis quam minimis quiescentibus æqualibus et ad æquales ab invicem distantias liberè dispositis constet : invenire resistantiam globi in hoc medio uniformiter progredientis.

Cas. 1. Cylindrus eâdem diametro et altitudine descriptus progredi intelligatur eâdem velocitate secundum longitudinem axis sui in eodem medio. Et ponamus quòd particulæ medii, in quas globus vel cylindrus incidit, vi reflexionis quam maximâ resiliant. Et cùm resistantia globi (per Propositionem novissimam) sit duplo minor quam resistantia cylindri, et globus sit ad cylindrum ut duo ad tria, et cylindrus incidendo perpendiculariter in particulas, ipsasque quàm maximè reflectendo, (*) duplam sui ipsius velocitatem ipsis communicet: cylindrus, quo tempore dimidiam longitudinem axis sui uniformiter progrediendo describit, communicabit motum particulis, (†) qui sit ad totum cylindri motum ut densitas medii ad densitatem cylindri; et globus, quo tempore totam longitudinem diametri suæ uniformiter progrediendo describit, (‡) communicabit motum eundem particulis; (§) et quo tempore duas tertias partes diametri suæ describit, communicabit motum particulis, qui sit ad totum globi motum ut densitas medii ad densitatem globi. Et propterea globus resistantiam patitur, quæ sit ad vim quâ totus ejus motus vel auferri possit vel generari quo tempore duas tertias partes diametri suæ uniformiter progrediendo describit, ut densitas medii ad densitatem globi.

(*) * *Duplam sui ipsius velocitatem, &c.* Cùm singulæ particulæ, cylindri respectu, minimæ sint, si nulla esset particularum medii reflexio, eâdem cum cylindro velocitate moverentur; ac accedente vi reflexionis perfectâ, velocitas illa duplicatur (53. Lib. I.).

(†) * *Qui sit ad totum cylindri motum, &c.* Quantitates motûs sunt ut velocitates et massæ conjunctim; massæ verò sunt ut volumina et densitates; ideòque quantitates motûs ut velocitates et volumina et densitates conjunctim. Cùm igitur cylindrus quo tempore dimidiam longitudinem axis sui uniformiter progrediendo describit, medii volumen dimidio volumini cylindri æquale duplâ cum velocitate moveat, sitque proinde factum ex volumine cylindri in ipsius velocitatem æquale facto ex volumine medii moto in ejus velocitatem, motus particulis medii communicatus, erit ad totum cylindri motum ut densitas medii ad densitatem cylindri.

(‡) * *Communicabit motum eundem particulis,*

ob resistantiam globi resistantiâ cylindri duplo minorem (Prop. XXXIV. Lib. II.)

(§) * *Et quo tempore duas tertias partes, &c.*

* Huc redit compositio rationum a Newtono indicata: totus globi motus est ad cylindri motum, ut 2 ad 3, hæc enim est utriusque massæ ratio; totus cylindri motus est ad motum a cylindro communicatum quo tempore dimidiam suam longitudinem describit ut densitas cylindri (sive globi) ad densitatem medii, motus ille a cylindro communicatus idem est cum motu a globo communicato dum totam suam diametrum percurrit; denique motus ille a globo communicatus dum totam suam diametrum percurrit est ad motum ab eo globo communicatum dum percurrit duas diametri suæ tertias partes ut 3 ad 2, ideòque totus globi motus est ad motum ab eo communicatum dum percurrit duas diametri suæ partes conjunctim ut 2 ad 3, ut densitas globi ad densitatem medii, et ut 3 ad 2, sive primâ ratione et hac ultimâ sese compensantibus ut densitas globi ad densitatem medii. Q. e. d.

Cas. 2. Ponamus quòd particulæ medi in globum vel cylindrum incidentes non reflectantur; et cylindrus incidendo perpendiculariter in particulas simplicem suam velocitatem ipsis communicabit, ideòque resistantiam patitur duplo minorem quàm in priore casu, et resistantia globi erit etiam duplo minor quàm prius.

Cas. 3. Ponamus quòd particulæ medi vi reflexionis neque maximâ neque nullâ, sed mediocri aliquâ resiliant a globo; et resistantia globi erit in eâdem ratione mediocri inter resistantiam in primo casu et resistantiam in secundo. Q. e. i.

Corol. 1. Hinc si globus et particulæ sint infinitè dura, et vi omni elasticâ, et propterea etiam vi omni reflexionis destituta: resistantia globi erit ad vim quâ totus ejus motus vel auferri possit vel generari, quo tempore globus quatuor tertias partes diametri suæ describit, ut densitas medi ad densitatem globi.

Corol. 2. (b) Resistentia globi, cæteris paribus, est in duplicatâ ratione velocitatis.

Corol. 3. (†) Resistentia globi, cæteris paribus, est in duplicatâ ratione diametri.

Corol. 4. Resistentia globi, cæteris paribus, est ut densitas medi.

Corol. 5. Resistentia globi est in ratione quæ componitur ex duplicatâ ratione velocitatis et duplicatâ ratione diametri et ratione densitatis medi.

Corol. 6. Et motus globi cum ejus resistantia sic exponi potest. Sit A B tempus quo globus per resistantiam suam uniformiter continuatam totum suum motum amittere potest. Ad A B erigantur perpendiculara A D, B C. Sitque B C motus ille totus, et per punctum C asymptotis

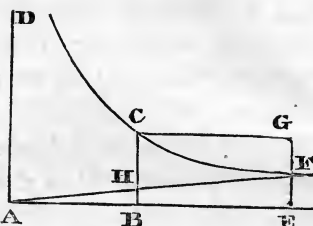
(b) * *Resistentia globi, cæteris paribus, est in duplicatâ ratione velocitatis.* * Sint globi æquales in eodem medio moti diversâ cum velocitate;

motus totus unuscujusque est ad motum ab ipso communicatum tempore quo duas tertias suæ diametri percurrit, ut densitates globorum ad densitates mediorum, ideòque ex hypothesi in eâdem ratione, ergo etiam velocitas unius est ad velocitatem alterius ut motus ab illis communicati temporibus quibus duas tertias suarum diametrorum (æquales quippe longitudines) percurrunt. Dividantur illa tempora in partes minimas utrinque æquales, et quia resistantia singulis momentis, ejusdem globi respectu, uniformis censetur, resistantiæ momentaneæ erunt directè ut motus amissi et inversè ut tempora quibus amittuntur, sed motus amissi sunt ut velocitates directè et tempora sunt inversè ut velocitates, quia æquales longitudines percurruntur

motibus qui uniformes, saltem quam proximè, censentur, ergo resistantiæ momentaneæ sunt bis ut velocitates, hoc est in ratione duplicatâ velocitatis.

(†) * *Resistentia globi, cæteris paribus, est in duplicatâ ratione diametri.* * Sint globi æquivalentes, æquè densi, in eodem medio moti, sed diversæ sint earum diametri, fingantur duo cylindri ejusdem cum iis diametri, et etiam æquivalentes et æquè densi, resistantiæ quas patientur cylindri singulis momentis erunt ut numerus partium in quas incurrunt, illi verò numeri partium sunt ut quadrata diametrorum: sed facile liquet resistantias cylindrorum et globorum æquivalentium, ejusdem diametri, in eodem medio esse in datâ ratione, ergo ut resistantia unius cylindri ad resistantiam alterius, ita resistantia unius globi ad resistantiam alterius, sunt ergo globorum resistantiæ ut quadrata diametrorum.

A D, A B describatur hyperbola C F. Producatur A B ad punctum quodvis E. Erigatur perpendicularum E F hyperbolæ occurrens in F. Compleatur parallelogrammum C B E G, et agatur A F ipsi B C occurrens in H. Et si globus tempore quovis B E, motu suo primo B C uniformiter continuato, in medio non resistente describat spatium C B E G per aream parallelogrammi expositum, idem in medio resistente describet spatium C B E F per aream hyperbolæ expositum, et motus ejus in fine temporis illius exponetur per hyperbolæ ordinatam E F, amissâ motus ejus parte F G. (c) Et resistentia ejus in fine temporis ejusdem exponetur per longitudinem B H, amissâ resistentiæ parte C H. Patent hæc omnia per Corol. 1. et 3. Prop. V. Lib. II.



Corol. 7. Hinc si globus tempore T per resistentiam R uniformiter continuatam amittat motum suum totum M: idem globus tempore t in medio resistente per resistentiam R in duplicatâ velocitatis ratione decrescentem, (d) amittet motûs sui M partem $\frac{t M}{T + t}$, manente parte $\frac{T M}{T + t}$; et describet spatium quod sit ad spatium motu uniformi M eodem tempore t descriptum, ut logarithmus numeri $\frac{T + t}{T}$ multiplicatus per numerum 2, 302585092994 est ad numerum $\frac{t}{T}$, (e) propterea quod area hyperbolica B C F E est ad rectangulum B C G E in hac proportionem.

(c) Et resistentia ejus in fine, &c. Resistentia sub initio ubi velocitas est B C, exponatur per eandem lineam B C, et quia resistentiæ sunt ut velocitatum quadrata, atque B C ad F E, ut velocitas sub initio ad velocitatem in fine temporis B E ad F E², ut B C ad lineam quæ resistentiam exponit in fine temporis B E, ideoque linea hæc = $\frac{F E^2}{B C}$. Sed (per Theor. IV. de Hyp.) et ob similitudinem triangulorum A B H, A E F, est B C : F E = A E : A B = F E : H B, et hinc H B = $\frac{F E^2}{B C}$. Quare recta H B exponet resistentiam in fine temporis B E, et proinde recta C H partem amissam resistentiæ illius quæ sub initio exponebatur per lineam B C.

(d) * Amittet motûs sui partem, &c. Pars motûs M in fine temporis t residua dicatur m, et quia (ex dem.) T : t = A B : B E, et hinc $T + t : T = A E : A B$, et præterea M : m = C B : F E = A E : A B; erit $T + t : T = M : m$, unde habetur $m = \frac{M T}{T + t}$, et inde motûs M pars amissa est $M - \frac{M T}{T + t} = \frac{t M}{T + t}$.

(e) * Propterea quod area hyperbolica. Dicantur A B = a, B C = b, B E = x, A E = a + x; et quia (Theor. IV. de Hyp.) F E = $\frac{a b}{a + x}$, elementum areæ C F E B, erit $\frac{a b d x}{a + x}$, et area ipsa C F E B = a b S. $\frac{d x}{a + x}$.

Scholium.

In hac Propositione exposui resistantiam et retardationem projectilium sphaericorum in mediis non continuis, et ostendi quod hæc resistantia sit ad vim quâ totus globi motus vel tolli possit vel generari quo tempore globus duas tertias diametri suæ partes velocitate uniformiter continuata describat, ut densitas medii ad densitatem globi, si modo globus et particulæ medii sint summè elastica et vi maximâ reflectendi polleant: quodque hæc vis sit duplo minor ubi globus et particulæ medii sunt infinitè dura et vi reflectendi prorsus destituta. In mediis autem continuis qualia sunt aqua, oleum calidum, et argentum vivum, in quibus globus non incidit immediatè in omnes fluidi particulas resistantiam generantes, sed premit tantum proximas particulas et hæ premunt alias et hæ alias, resistantia est adhuc duplò minor. Globus utique in hujusmodi mediis fluidissimis resistantiam patitur quæ est ad vim quâ totus ejus motus vel tolli possit vel generari quo tempore, motu illo uniformiter continuato, partes octo tertias diametri suæ describat, ut densitas medii ad densitatem globi. Id quod in sequentibus conabimur ostendere.

PROPOSITIO XXXVI. PROBLEMA VIII.

Aquæ de vase cylindrico per foramen in fundo factum effluentis definire motum.

Sit A C D B vas cylindricum, A B ejus orificium superius, C D fundum horizonti parallelum, E F foramen circulare in medio fundi, G cen-

quæ fluens ita sumenda est ut evanescat ubi fit $x = 0$, sed fluens S. $\frac{dx}{a+x}$ ita sumpta est logarithmus numeri $\frac{a+x}{a}$, desumptus ex logisticâ

cujus subtangens est unitas, aut quod idem est, ex hyperbolâ cujus dignitas unitati æqualis est (382. Lib. I. et 40. Lib. II.); si enim ponatur $x = 0$, numerus $\frac{a+x}{a}$, evadit = 1, et ideò

L. $\frac{a+x}{a} = 0$. Quare area B C F E = $a b \times$

L. $\frac{a+x}{a}$; rectangulum verò B C G E = $b x$. Est ergò area hyperbolica B C F E ad

rectangulum B C G E, ut $a b$ L. $\frac{a+x}{a}$ ad $b x$, hoc est, dividendo per $a b$, ut L. $\frac{a+x}{a}$

ad $\frac{x}{a}$. Verum (ex dem. et Hyp.) $\frac{a+x}{a} =$

$\frac{T+t}{T}$ et $\frac{x}{a} = \frac{t}{T}$; quare area hyperbolica

B C F E, est ad rectangulum B C G E, ut

L. $\frac{T+t}{T}$ ad $\frac{T}{T}$. Superest igitur inveniendus

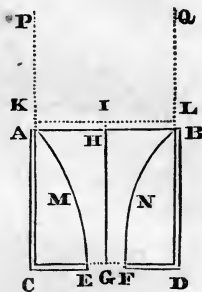
logarithmus numeri $\frac{T+t}{T}$; per logarithmicam

cujus subtangens est unitas. Porro ejusdem numeri logarithmi diversæ speciei sunt inter se in datâ ratione (38) et numerus 2, 302585092994 est logarithmus numeri denarii sumptus in logarithmicâ cujus subtangens est unitas, et ejusdem numeri denarii logarithmus in tabulis sumptus est 1, 0000000 = 1; quare ut 1, ad 2, 302585092994,

ita logarithmus numeri $\frac{T+t}{T}$ in tabulis sumptus

ad logarithmum ejusdem numeri sumptum in

trum foraminis, et G H axis cylindri horizonti perpendicularis. Et finge cylindrum glaciei A P Q B ejusdem esse latitudinis cum cavitate vasis, et axem eundem habere, et uniformi cum motu perpetuo descendere, et partes ejus quam primum attingunt superficiem A B liquescere, et in aquam conversas gravitate suâ defluere in vas; et cataractam vel columnam aquæ A B N F E M cadendo formare, et per foramen E F transire, idemque adæquatè implere. Ea verò sit uniformis velocitas glaciei descendentis ut et aquæ contiguæ in circulo A B, quam aqua cadendo ^(f) et casu suo describendo altitudinem I H acquirere potest; et jaceant I H et H G in directum, et per punctum I ducatur recta K L horizonti parallela et lateribus glaciei occurrens in K et L. Et velocitas aquæ effluentis per foramen E F ^(g) ea erit quam aqua cadendo ab I et casu suo describendo altitudinem I G acquirere potest. ^(h) Ideoque per Theoremata Galilæi erit I G ad I H in duplicatâ ratione velocitatis aquæ per foramen effluentis ad velocitatem aquæ in circulo A B, hoc est, in duplicatâ ratione circuli A B ad circumulum E F; ⁽ⁱ⁾ nam hi circuli sunt reciprocè ut velocitates aquarum quæ per ipsos eodem tempore et æquali quantitate, adæquatè transeunt. De velocitate aquæ horizontem versùs hîc agitur. Et motus horizonti parallelus, quo partes aquæ cadentis ad invicem accedunt, cùm non oriatur a gravitate, nec motum horizonti perpendicularem a gravitate oriundum mutet, hic non consideratur. Supponimus quidem quod partes aquæ aliquantulum cohærent, et per cohæsiõnem suam inter



logarithmicâ cujus subtangens est unitas, vel in hyperbolâ cujus dignitas est 1; habetur ergò logarithmus quæsitus, si logarithmus numeri $\frac{T+t}{T}$

ex tabulis sumptus multiplicetur per numerum 2, 302585092994.

^(f) * Et casu suo describendo altitudinem I H. Hâc igitur hypothese idem præstat ac si in loco A B nova superficies aquæ continuò crearetur, cum motu initiali qualem cadendo ex altitudine I H singula ejus superficie partícula acquirere potuisset, et deinde partícula aquæ e loco A B vi propriæ gravitatis cadendo sese mutuò attraherent horizontaliter ad cataractam vel columnam A B N F E M formandam.

^(g) * Ea erit quam aqua (per Hyp.).

^(h) * Ideoque per Theoremata Galilæi XXVIII. Lib. I.

⁽ⁱ⁾ 271. Nam hi circuli, &c. Quoniam aqua per totam cataractam A B N F E M, eodem semper tenore fluere supponitur, necesse est ut

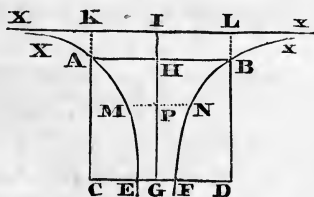
eadem aquæ quantitas per singulas cataractæ sectiones axi I G perpendiculares, seu per singulos circulos A B, M N, E F horizonti parallelos eodem tempore transeat. Nam si dato tempore major vel minor aquæ copia per circumulum A B quam per circumulum M N transiret; aqua inter illos circulos vel intumesceret vel decresceret, et cataractæ figuram mutaret (contrâ Hyp.). Quantitas aquæ per circumulum quemlibet M N, dato tempore fluentis æquatur cylindro aqueo, cujus basis est circumulum M N, et altitudo est æqualis longitudini quam superficies aquæ M N, cum velocitate acquisitâ uniformiter progrediendo eodem tempore dato describeret; et longitudo illa est ut aquæ per circumulum M N fluentis velocitas (5. Lib. I.) et ideò quantitas aquæ per circumulum M N dato tempore fluentis, est ut circumulum M N et velocitas conjunctim. Quare cùm data sit quantitas aquæ per singulos circulos dato tempore transeuntis, circumulum M N est reciprocè ut velocitas aquæ quæ per ipsum transit. Q. e. d.

cadendum accedant ad invicem per motus horizonti parallelos, ut unicam tantum efforment cataractam et non in plures cataractas dividantur; sed motum horizonti parallelum, a cohæsione illâ oriundum, hic non consideramus.

Cas. 1. Concipe jam cavitatem totam in vase, in circuitu aquæ cadentis $A B N F E M$, glacie plenam esse, ut aqua per glaciem tanquam per infundibulum transeat. Et si aqua glaciem tantum non tangat, vel, quod perinde est, si tangat et per glaciem propter summam ejus polituram quam liberrimè et sine omni resistentiâ labatur; hæc defluet per foramen $E F$ eâdem velocitate ac prius, ^(k) et pondus totum columnæ aquæ $A B N F E M$ impendetur in defluxum ejus generandum uti prius, et fundum vasis sustinebit pondus glaciei columnam ambientis.

Liquescat jam glacies in vase; et effluxus aquæ, quoad velocitatem, idem manebit ac prius. ^(l) Non minor erit, quia glacies in aquam resoluta conabitur descendere: non major, quia glacies in aquam resoluta

272. His ita constitutis, facile est cataractæ figuram geometricè definire. Secet $M N$ axem $I G$ in P ; et quia altitudo $I P$ est in duplicatâ ratione velocitatis aquæ in P , hæc vero velocitas est inverse ut circulus $M N$, et denique circulus $M N$ est in ratione duplicatâ radii $M P$, et ideò $I P$ seu abscissa in ratione quadruplicatâ inversa radii seu ordinatæ $M P$, sive $I P$ ut $\frac{1}{M P^4}$, et ideò $M P^4 \propto I P$, quantitas data. Est igitur curva $E M A$, hyperbola quarti gradûs, asymptotos habens $I G$, $I K$, quibus convexitatem



obvertit. Producantur arcus $E M A$, et asymptotus $I K$ ad partes X in infinitum, et figura $E A X X I G$ circitâ asymptotum seu axem $I G$, rotata cataractam describet in infinitum ad partes X , x , productam; figura verò $E M A H G$, hanc cataractæ partem quæ intra vas $A B D C$, continetur, generabit.

273. Tota cataracta $E A X x B F$, æquatur cylindro cujus basis est circulus $E F$, et altitudo $2 I G$. Sint enim altitudo $I G = x$, ordinata $E G = y$, a linea data, et (272) $x = \frac{a^5}{y^4}$, ideòque $y^4 = a^5$ æquatio ad hyperbolam

$E M A X$. Et si semi-peripheria circuli cujus radius est unitas, dicatur p , erit circuli $E F$ area $= p y y$, et cylindrus $E G \times 2 I G = 2 p y y x = \frac{2 p a^5}{y y}$. Cùm verò sit $x = \frac{a^5}{y^4}$, ac proindè

$$d x = -\frac{4 a^5 d y}{y^5}, \text{ cataractæ elementum } p y y d x \\ = -\frac{4 p a^5 d y}{y^3} = -4 p a^5 y^{-3} d y, \text{ et}$$

sumptis fluentibus, tota cataracta ad asymptotum usque $X x$ producta, erit $= \frac{2 p a^5}{y y} = 2 E F \times I G$. Q. e. d.

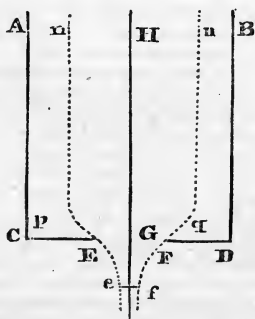
^(k) 274. Et pondus totum, &c. Pondus quidem totum columnæ aquæ $A B N F E M$ in defluxum ejus generandum impenditur; attamen totum aquæ motum non generat, cùm motûs illius pars pendeat a motu superficiei $A B$, quæ (per Hyp.) eam habet velocitatem quam aqua cadendo et casu suo describendo altitudinem $I H$ acquirere potest. Sed totum aquæ defluxum mathematicè considerare possumus tanquam genitum pondere aquæ totius, quæ in cataractâ $E A X x B F$, usque ad asymptotum $X x$ producta continetur, quæque æqualis est cylindro aqueo basi $E F$ et altitudine $2 I G$, descripto (273).

^(l) * Non minor erit, quia glacies in aquam resoluta conabitur descendere, atque ita aquæ descensum accelerare; non tamen major erit, quia glacies in aquam resoluta, ob reactionem actioni æqualem et contrariam, non potest descendere, nisi impediendo descensum aquæ alterius descensui suo æqualem. Idem igitur manet in aquâ totâ ad descendendum et per foramen $E F$ effluendum conatus. At eadem vis eandem aquæ effluentis velocitatem generare debet.

non potest descendere nisi impediendo descensum aquæ alterius descensui suo æqualem. Eadem vis eandem aquæ effluentis velocitatem generare debet.

Sed foramen in fundo vasis, propter obliquos motus particularum aquæ effluentis, paulo majus esse debet quàm prius. ^(m) Nam particulæ aquæ jam non transeunt omnes per foramen perpendiculariter; sed a lateribus vasis undique confluentes et in foramen convergentes, obliquis transeunt motibus; et cursum suum deorsum flectentes in venam aquæ exilientis conspirant, quæ exilior est paulo infra foramen quàm in ipso foramine, existente ejus diametro ad diametrum foraminis ut 5 ad 6, vel $5\frac{1}{2}$ ad $6\frac{1}{2}$ quam proximè, si modò diametros rectè dimensus sum. Parabam utique laminam planam pertenuem in medio perforatam, existente circularis foraminis diametro partium quinque octavarum digiti. Et ne vena aquæ exilientis, cadendo acceleraretur et acceleratione redderetur angustior, hanc laminam non fundo sed lateri vasis effixi sic, ut vena illa egrederetur secundùm lineam horizonti parallelam. Dein ubi vas aquâ plenum esset, aperui foramen ut aqua efflueret; et venæ diameter, ad distantiam quasi dimidii digiti a foramine quàm accuratissimè mensurata, prodiit partium viginti et unius quadragesimarum digiti. ⁽ⁿ⁾ Erat igitur diameter forami-

^(m) * Nam particulæ aquæ, &c. Clariss. Daniel Bernoullius paragr. 5. Sect. IV. Hydrodynamicæ observavit particulas ceræ Hispanicæ aquis innatantes ita cum aquâ in vase moveri, ut quæ foraminis centro C imminet, per lineam verticalem H G, descendant, aliæ verò omnes



utrinque positæ motu fere verticali descendant primùm per lineas m p, n q, fere ad fundum usque C D, tumque cursum suum versus foramen E F per lineas P E, q F sensim inflectant. Itaque vena aquæ exilientis E F f e duplici de causâ contrahitur usque in e f paulo infra foramen E F. Prima contractionis illius causa est

acceleratio motûs, quæ omnibus gravibus cadentibus communis est, et quâ fit ut major sit velocitas aquæ in loco inferiori e f quàm in superiore E F; quia enim aquam esse in statu manente, eandemque proindè (271) illius quantitatem per sectiones E F et e f, eodem tempore effluere supponimus, sectio e f est ad sectionem E F in ratione velocitatis aquæ in loco E F, ad ejus velocitatem in loco e f (271) et ideo sectio e f, cæteris paribus, minor esse debet sectione E F. Secunda contractionis venæ causa, quam solam hic considerat Newtonus, est obliquitas motûs particularum aquæ per lineas P E, q F, ad foramen E F tendentium; hinc enim fit, ut seclusâ etiam omni acceleratione motûs a gravitate ortâ, particulæ aquæ convergant, venamque contrahant, atque ideo motum suum accelerent.

⁽ⁿ⁾ * Erat igitur diameter foraminis hujus circularis ad diametrum venæ ut 25 ad 21 quamproximè. Hæc ratio in experimentis constans ferè manet, si aqua e vase satis amplo per exiguum foramen laminæ tenuissimæ insculptum effluat, licet in vase mutetur aquæ foramini incumbens altitudo. Experimenta illa iterarunt celeberrimi mathematici, Marchio Polenus Lib. de Castellis et Daniel Bernoullius Sect. IV. Hydrodynamicæ. Hæc sunt illustr. Marchionis verba pag. 38. 39. "Proclive autem erit intelligere, confirmari ex allatis experimentis rationem inter diametros foraminum et aquæ contractæ diametros a viro summo Isaaco Newtono, ut antè diximus, constitutam. Non tamen inficias

nis hujus circularis ad diametrum venæ ut 25 ad 21 quàmproximè. Aqua igitur transeundo per foramen, convergit undique, et postquam effluxit ex vase, tenuior redditur convergendo, et per attenuationem acceleratur donec ad distantiam semissis digiti a foramine pervenerit, et ad distantiam illam tenuior (^o) et celerior fit quàm in ipso foramine in ratione 25×25 ad 21×21 seu 17 ad 12 quàmproximè, id est in subduplicatâ ratione binarii ad unitatem circiter. (^p) Per experimenta verò

iverim perexiguam aliquam differentiam interesse inter contractiones aquæ effluentis ex minoribus foraminibus, et aquæ contractiones ex majoribus effluentis. Antea descripti foraminis in laminâ ferreâ diametrum ad diametrum aquæ contractæ fuit in eâ ratione quam habet numerus 52 ad 41; cùm Newtoniana sit ratio numeri 50 ad 42. sic omnino eâdem lege, non semper contrahi aquæ venas ostendunt variæ contractiones in aquæ a variis frustis conicis effluxu observatæ, quin etiam huc debebunt referri illæ quas animadverti differentiæ inter diametros ad perpendicularum sumptas, et diametros secundum lineam horizonti parallelam mensas. At quanta sit differentia inter aquæ contractiones non ausim definire; neque verò illa Newtoniana ratio inter diametrum foraminis et contractæ aquæ diametrum sumi debet ceu præcisa, cùm ipse vir summus in citato opere hæc habeat; existente ejus (nempe aquæ contractæ) diametro ad diametrum foraminis ut 5 ad 6, vel 5 et $\frac{1}{2}$ ad 6 et $\frac{1}{2}$, quàmproximè, si modò diametros rectè dimensus sum." Bernoullius verò Sect. IV. parag. 7. hæc habet; "interim assumptis laminâ tenui, vase amplissimo, foramine ad 4 vel 6 lineas in diametro assurgente, solet ratio inter foramen et sectionem venæ contractæ non multum recedere ab illâ quam Newtonus statuit." Verùm utriusque authoris experimenta demonstrant, rationem illam diametri venæ contractæ ad diametrum foraminis multum variari, si per oblongos variæque figuræ canales, non verò ex simpliciori foramine in tenuissimâ laminâ insculpto e vase effluit aqua.

(^o) * *Et celerior fit quàm in ipso foramine.* Nam velocitates sunt reciproce ut circuli per quos aqua eodem tempore transit (171), circuli verò sunt in ratione duplicatâ diametrorum; et ideo velocitas aquæ per sectionem circularem venæ contractæ transeuntis est ad velocitatem aquæ per foramen effluentis ut 25×25 ad 21×21 hoc est, 625 ad 441; quod utrumque divisum per 37 dat rationem 17 ad 12, vel utrumque divisum per 441, dat rationem 1.41, &c. ad 1, est verò radix binarii numeri 1.41, &c. est ergo velocitas aquæ per venam contractam ad velocitatem per foramen in ratione radicis binarii numeri ad unitatem.

(^p) *Per experimenta verò constat.* Datâ quantitate aquæ per datum foramen seu per datam venæ contractæ sectionem dato tempore effluentis, sic illius velocitas inquiritur. Quo-

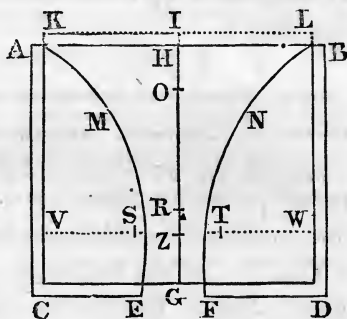
niam data aquæ quantitas æquatur cylindro vel prismati cujus basis est foramen datum aut venæ contractæ sectio, et altitudo spatium quod aqua tempore dato cum illâ velocitate quam in foramine aut venæ sectione habet, uniformiter progrediendo describeret, dividitur quantitas aquæ data per foraminis aut sectionis venæ aream, et quotiens erit spatium quod aqua dato tempore uniformiter progrediendo describeret, atque ita nota fit aquæ velocitas cujus dimidium est altitudo ex quâ cadere debuit ut eam velocitatem acquireret. Sit jam a altitudo quam corpus grave tempore minuti unius secundi sine resistentiâ cadendo describit, v velocitas hoc casu acquisita, et ideo 2 a spatium quod velocitate uniformi v tempore minuti unius secundi describi potest (30. Lib. I.) sit b altitudo aquæ in vase stagnantis, c celeritas quam grave per altitudinem b sine resistentiâ cadendo acquirit, et s spatium quod cum celeritate c uniformiter progrediendo tempore minuti unius secundi describeret, erit $a : b = v : c$ (28. Lib. I.) et $2a : s = v : c$ (5. Lib. I.) ideoque $a : b = 4a : s$; unde habetur $s = 4ab$, et $s = \sqrt{4ab}$. Si igitur aqua e vase per venæ contractæ sectionem effluit cum velocitate c quam grave cadendo et casu suo describendo altitudinem b aquæ in vase stagnantis acquirit, spatium s quod ex quantitate aquæ tempore minuti unius secundi e vase effluentis, ut suprâ dictum est, habetur, debet esse æquale $\sqrt{4ab}$. Hinc si altitudo a, sit pedum Paris. 14, erit $s = 56$ b, quæ est ipsa regula quam D. Pitot in Monum. Acad. Paris. an. 1730. tradidit. At si altitudo a ponatur esse pedum

Paris. $15\frac{1}{2}$ seu $\frac{181}{12}$ (471. Lib. I.) erit $s =$

$\frac{181}{3}$ b. Verùm ut aquæ in vase stagnantis altitudo et velocitas per foramen effluentis quo tempore experimentum capitur, eadem ad sensum maneant, ut oportet, usurpari potest vas satis amplum exiguo pertusum foramine, vel si vas paulò angustius adhibeatur, tantum aquæ affundi supernè debet quantum per inferius lumen effluit, et cavendum est ne affusa aqua cum aliquo impetu cadendi extimam aquæ in vase stagnantis superficiem attingat. Quibus autem artibus id possit effici fusè exponunt locis suprâ citatis Marchio Polenus et Daniel Bernoullius quos lector consulere potest. Attamen his adhibitis cautelis, velocitas aquæ per venæ contractæ sectionem effluentis paulò minor per experimenta

constat quòd quantitas aquæ, quæ per foramen circulare in fundo vasis factum, dato tempore effluit, ea sit quæ cum velocitate prædictâ, non per foramen illud, sed per foramen circulare, cujus diameter est ad diametrum foraminis illius ut 21 ad 25, eodem tempore effluere debet. Ideoque aqua illa effluens velocitatem habet deorsum in ipso foramine quam grave cadendo et casu suo ⁽⁹⁾ describendo dimidiam altitudinem aquæ in vase stagnantis acquirere potest quamproximè. Sed postquam exivit ex vase, acceleratur convergendo donec ad distantiam a foramine diametro foraminis prope æqualem pervenerit, et velocitatem acquisiverit majorem in ratione subduplicatâ binarii ad unitatem circiter; quam utique grave cadendo, et casu suo describendo totam altitudinem aquæ in vase stagnantis, acquirere potest quamproximè.

In sequentibus igitur diameter venæ designetur per foramen illud minus quod vocavimus E F. Et plano foraminis E F parallelum duci intelligatur planum aliud superius V W ad distantiam diametro foraminis æqualem circiter et foramine majore S T pertusum; per quod utique vena cadat, quæ adæquatè impleat foramen inferius E F, atque ideò cujus diameter sit ad diametrum foraminis inferioris ut 25 ad 21 circiter. Sic enim vena per foramen inferius perpendiculariter transibit; et quantitas aquæ effluentis, pro magnitudine foraminis hujus, ea erit quam solutio Problematis postulat quamproximè. Spatium verò, quod planis duobus et venâ cadente clauditur, pro fundo vasis haberi potest. Sed ut solutio Problematis simplicior sit et magis mathematica, præstat adhibere planum solum inferius pro fundo vasis, et fingere quod aqua quæ per glaciem ceu per infundibulum defluebat, et e vase per foramen E F in plano inferiore factum egrediebatur, motum



quàm per theoriam invenitur, quod variis resistentiis tribuendum esse videtur, et certè illustr. Marchio Polenus, cùm in Libro de Castellis pag. 64. opinatus fuisset velocitatem illam in experimentis valde esse minorem quàm in theoriâ, pluribus deinde experimentis ad calculos revocatis priorem sententiam mutavit in Epistolâ ad Marinonium.

⁽⁹⁾ *Describendo dimidiam altitudinem.* Velocitas quam corpus quodlibet grave, sine resistentiâ cadendo et casu suo describendo dimidiam altitudinem aquæ in vase stagnantis acquirat, est ad velocitatem ejus per totam altitudinem aquæ

cadendo acquisitam ut 1 ad $\sqrt{2}$ (28. Lib. I.) Sed, ex suprâ ostensis, velocitas aquæ per vasis foramen transeuntis est ad velocitatem per venæ contractæ sectionem fluentis, id est, ad velocitatem quam grave cadendo per totam altitudinem aquæ in vase stagnantis acquirat, in eadem ratione 1, ad $\sqrt{2}$; quare velocitas quam grave per dimidiam altitudinem aquæ stagnantis cadendo acquirat, æqualis est velocitati aquæ per foramen effluentis, modò tamen aqua per simplex foramen in tenuissimâ laminâ factum, ut suprâ expositum est, effluat e vase.

suum perpetuo servet, ^(r) et glacies quietem suam. In sequentibus igitur sit *S T* diameter foraminis circularis centro *Z* descripti per quod cataracta effluit ex vase ubi aqua tota in vase fluida est. Et sit *E F* diameter foraminis per quod cataracta cadendo adæquatè transit, sive aqua exeat ex vase per foramen illud superius *S T*, sive cadat per medium glaciei in vase tanquam per infundibulum. Et sit diameter foraminis superioris *S T* ad diametrum inferioris *E F* ut 25 ad 21 circiter, et distantia perpendicularis inter plana foraminum æqualis sit diametro foraminis minoris *E F*. Et velocitas aquæ e vase per foramen *S T* exeuntis ea erit in ipso foramine deorsum quam corpus cadendo a dimidio altitudinis *I Z* acquirere potest: velocitas autem cataractæ utriusque cadentis ea erit in foramine *E F*, quam corpus cadendo ab altitudine totâ *I G* ^(s) acquireret.

Cas. 2. Si foramen *E F* non sit in medio fundi vasis, sed fundum alibi perforetur: aqua effluet eâdem cum velocitate ac priùs, si modò eadem sit foraminis magnitudo. Nam grave majori quidem tempore descendit ad eandem profunditatem ^(t) per lineam obliquam quàm per lineam perpendicularem, sed descendendo eandem velocitatem acquirit in utroque casu, ^(u) ut Galilæus demonstravit.

Cas. 3. Eadem est aquæ velocitas effluentis per foramen in latere vasis. Nam si foramen parvum sit, ^(x) ut intervallum inter superficies

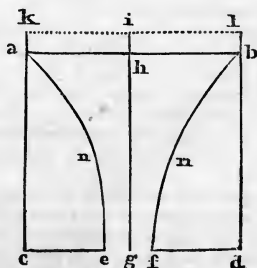
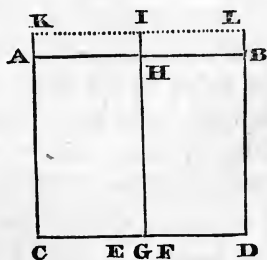
^(r) * *Et glacies quietem suam.* Suntu vasa duo æqualia *A B D C*, *a b d c*, in quorum primo glacies omnis in aquam resoluta sit, et in altero glacies quietem suam conservet, ut aqua cataractam *a b m f e n* formando effluat per foramen *e f* sectioni venæ contractæ e foramine *E F* exilientis æquale; et loco vasis *A B D C*, in Problematis solutione substitui poterit vas alterum *a b d c*, in quo aquæ per lumen *e f* effluentis eadem est velocitas quam aqua e vase *A B D C* exiliens habet in sectione venæ contractæ, eademque proinde aquæ quantitas in defluxum impenditur, et propterea idem aquæ pondus fundo incumbit in utroque vase. Quoniam enim cataractæ *a b m f e n* figura et lex secundum quam aqua cataractâ illâ movetur notæ sunt, Problematis solutio et faciliior et magis mathematica fiet, si loco vasis *A B D C* mente substituitur vas *a b d c*.

^(s) * *Acquireret.* Hæc ex suprâ demonstratis patent.

^(t) * *Per lineam obliquam.* In hoc secundo casu pars aquæ per lineas ad foramen obliquas descendit.

^(u) * *Ut Galilæus demonstravit* (81. et 85. Lib. I.).

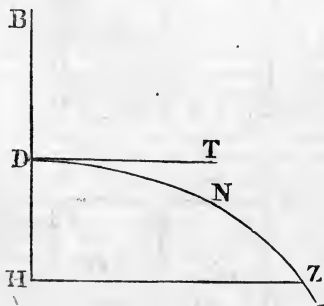
^(x) 275. * *Ut intervallum inter superficies* *A B* et *K L*. *I H* est ad *I G* in ratione quadruplicatâ diametri *E F* ad diametrum *A B*



A B et K L quoad sensum evanescat, et vena aquæ horizontaliter exilientis figuram parabolicam efformet: ^(y) ex latere recto hujus parabolæ colligetur, quod velocitas aquæ effluentis ea sit quam corpus ab aquæ in vase stagnantis altitudine H G vel I G cadendo acquirere potuisset. Facto utique experimento inveni quod, si altitudo aquæ stagnantis supra foramen esset viginti digitorum et altitudo foraminis supra planum horizonti parallelum esset quoque viginti digitorum, vena aquæ prosilientis incidere in planum illud ad distantiam digitorum 37 circiter a perpendicularo quod in planum illud a foramine demittebatur captam. Nam sine resistentiâ, vena ^(z) incidere debuisset in planum illud ad distantiam digitorum 40, existente venæ parabolicæ latere recto digitorum 80.

Cas. 4. Quin etiam aqua effluens, si sursum feratur, eâdem egreditur cum velocitate. Ascendit enim aquæ exilientis vena parva motu perpendiculari ad aquæ in vase stagnantis altitudinem G H vel G I, nisi quatenus ascensus ejus ab aëris resistentiâ aliquantulum impediatur; ^(a) ac proinde eâ effluit cum velocitate quam ab altitudine illâ cadendo acquirere potuisset. Aquæ stagnantis particula unaquæque undique premitur æqualiter (per Prop. XIX. Lib. II.) et pressioni cedendo æquali impetu in omnes partes fertur, sive descendat per foramen in fundo vasis, sive horizontaliter effluat per foramen in ejus latere, sive egrediatur in canalem et inde ascendat per foramen parvum in superiore canalis parte factum. Et velocitatem quâ aqua effluit eam esse, quam in hâc Propositione as-

(272), aut quod idem est, in ratione duplicatâ aræ circuli E F ad aræ circuli A B, ideoque si ratio E F ad A B parva sit, minor adhuc erit ratio I H ad I G, et H G, I G erunt ad sensum æquales.



^(y) * Ex latere recto hujus parabolæ. Aquæ gutta e loco D, secundum directionem quamlibet D T exiliat cum eâ velocitate quam per altitudinem B D cadendo acquirere potest, et sublâtâ mediî resistentiâ, describat parabolam D N Z, cujus vertex D, tangens D T, et dia-

meter D H seu verticalis B D producta (40. Lib. I.), capiatur abscissa D H æqualis altitudini B D, ducaturque ordinata H Z, quæ tangenti D T parallela erit; et quo tempore gutta aquæ vi gravitatis cadendo altitudinem B D vel D H describit uniformi illâ velocitate quam casu per B D acquisivit, describit longitudinem H Z ipsius B D vel D H duplam, (30. Lib. I.). Latus rectum parabolæ D N Z, pertineus ad diametrum D H est $\frac{H Z^2}{D H}$ (Theor. I. de parab.)

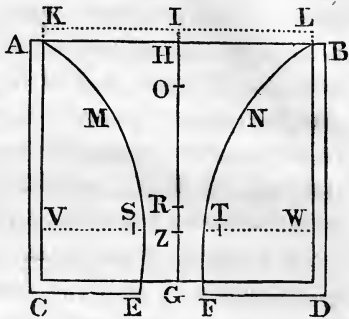
ideoque cum sit $H Z = 2 D H = 2 B D$, latus rectum est 4 B D. Igitur altitudo B D quam aqua cadendo describere debet ut velocitatem acquirat cum quâ e loco D exilit, est quarta pars lateris recti ad diametrum D H parabolæ D N Z pertinentis.

^(z) * Incidere debuisset in planum illud. Sit enim altitudo B D = D H digit. 20, et quia B D est pars quarta lateris recti parabolæ D N Z, quam aqua sine resistentiâ describeret, latus illud rectum est digit. 80, et ordinata H Z æqualis 2 D H est digit. 40. differentia 3. digit. inter distantias 40. et 37. digit. resistentiis tribuenda est.

^(a) * Ac proinde eâ effluit cum velocitate (25. 26. Lib. I.).

æqualis est ponderi cylindricæ columnæ aquæ, cujus basis est foramen E F, et altitudo 2 G I vel 2 C K. Nam aqua exiliens, quo tempore hanc columnam æquat, pondere suo ab altitudine G I cadendo velocitatem suam, quâ exilit, acquirere potest.

Corol. 3. Pondus aquæ tótius in vase A B D C est ad ponderis partem, quæ in defluxum aquæ impenditur, ut summa circularum A B et E F ad duplum circulum E F. Sit enim I O media proportionalis inter I H et I G; et aqua per foramen E F egrediens, quo tempore gutta cadendo ab I describere posset altitudinem I G, æqualis erit cylindro cujus basis est circulus E F et altitudo est 2 I G, id est, cylindro cujus basis est circulus A B et altitudo est 2 I O, (*) nam circulus E F est ad circulum A B in subduplicatâ ratione altitudinis I H ad altitudinem I G, hoc est, in simplici ratione mediæ proportionalis I O ad altitudinem I G: et quo tempore gutta cadendo ab I describere potest altitudinem I H, aqua egrediens (f) æqualis erit cylindro cujus basis est circulus A B et altitudo est 2 I H: et quo tempore gutta cadendo ab I per H ad G describit altitudinum differentiam H G, aqua egrediens, (g) id est, aqua tota in solido A B N F E M æqua-



motus." Jam verò hujus Cor. 2. demonstrationem dedimus (274.); aliam, quam Newtonus indicat, exposuerunt Comes Riccatus in citatis Exercitationibus, et Eustachius Manfredus in Adnotationibus ad cap. 1. Tractatûs Guilelmini de Natura Fluminum (quod præclarum opus post fata summi viri, clariss. fratres Gabriel et Heraclitus Manfredi. an. 1739. Bononiæ edi curant.) Demonstratio sic potest exponi. Quo tempore cylindrus aquæ, cujus basis æqualis est foramini E F, et altitudo G I vi ponderis sui cadendo describeret altitudinem I G, et velocitatem aquæ exilientis acquireret; eodem tempore e foramine E F efflueret aquæ quantitas æqualis alteri cylindro aqueo, cujus basis est foramen E F, et longitudo 2 G I (30. Lib. I.), id est, cylindro prioris duplo; et ideò ob velocitatem quam cylindrus per altitudinem I G, cadendo acquirit, æqualem velocitati aquæ exilientis, quantitas motûs in illo cylindro vi ponderis ejusdem cylindri genita, est ad quantitatem motûs eodem tempore in aquâ exiliente productam ut 1 ad 2. Sed vires uniformes quibus cylindri cadentis et aquæ exilientis motus generantur, sunt ut motûs quantitates eodem tempore a viribus illis genitæ (15. Lib. I.). Quare pondus cylindri aquæ, cujus basis est foramen E F, et

altitudo G I, est ad vim quâ totus aquæ exilientis motus generari potest ut 1 ad 2, et proinde hæc vis æqualis est ponderi cylindricæ columnæ aquæ cujus basis est foramen E F et altitudo 2 G I. Q. e. d.

(*) * Nam circulus E F est ad circulum A B, in subduplicatâ ratione altitudinis I H, ad altitudinem I G (per Cor. 1.) id est, in simplici ratione mediæ proportionalis I O, ad altitudinem I G, ideòque factum ex circulo A B in altitudinem 2 I O æquale est facto ex circulo E F in altitudinem 2 I G, aut, quod idem est, cylindrus cujus basis est circulus E F et altitudo 2 I G, æquatur cylindro cujus basis est circulus A B et altitudo 2 I O.

(f) * Æqualis erit cylindro cujus basis est circulus A B et altitudo est 2 I H. Eadem enim aquæ quantitas eodem tempore transit per circulos A B, et E F (271) et quantitas aquæ per circulum A B, transeuntis eo tempore quo gutta cadendo describere potest altitudinem I H, æqualis erit cylindro aqueo cujus basis est circulus A B et altitudo 2 I H (30. Lib. I.).

(g) * Id est, aqua tota. Nam ex iis quæ ante cas. 1. dicta sunt, manifestum est aquam totam prædicto solido contentam, per foramen E F eodem tempore effluere, quo aquæ gutta vi gra-

lis erit differentiae cylindrorum, id est, cylindro cuius basis est AB et altitudo $2HO$. Et propterea aqua tota in vase $ABDC$ est ad aquam totam cadentem in solido $ABNFEM$ ^(h) ut HG ad $2HO$, id est, ut $HO + OG$ ad HO , seu $IH + IO$ ad $2IH$. Sed pondus aquae totius in solido $ABNFEM$ in aquae defluxum ⁽ⁱ⁾ impenditur: ac proinde pondus aquae totius in vase est ad ponderis partem quae in defluxum aquae impenditur, ut $IH + IO$ ad $2IH$, ^(k) atque ideo ut summa circularum EF et AB ad duplum circulum EF .

^(l) *Corol. 4.* Et hinc pondus aquae totius in vase $ABDC$ est ad ponderis partem alteram quam fundum vasis sustinet, ut summa circularum AB et EF ad differentiam eorundem circularum.

^(m) *Corol. 5.* Et ponderis pars, quam fundum vasis sustinet, est ad ponderis partem alteram, quae in defluxum aquae impenditur, ut differentia circularum AB et EF ad duplum circulum minorem EF , sive ut area fundi ad duplum foramen.

⁽ⁿ⁾ *Corol. 6.* Ponderis autem pars, quâ solâ fundum urgetur, est ad pondus aquae totius, quae fundo perpendiculariter incumbit, ut circulus AB ad summam circularum AB et EF , sive ut circulus AB ad excessum dupli circuli AB supra fundum. Nam ponderis pars, quâ solâ fundum urgetur, est ad pondus aquae totius in vase, ut differentia circularum AB et EF ad summam eorundem circularum, per *Cor. 4.*: et pondus aquae totius in vase est ad pondus aquae totius quae fundo perpendiculariter incumbit, ut circulus AB ad differentiam circularum AB et EF . Itaque ex æquo perturbatè, ponderis pars, quâ solâ fundum urgetur, est ad pondus aquae totius, quae fundo perpendiculariter incumbit, ut circulus

vitatis suae loco I per H ad G cadendo describit altitudinem HG .

^(h) * *Ut HG ad $2HO$, &c.* Volumen aquae in vase $ABDC$ contentae aequatur capacitati vasis seu cylindro cuius basis est circulus AB , et altitudo HG ; et propterea aqua tota in vase $ABDC$ est ad aquam totam cadentem in solido $ABNFEM$, ut HG ad $2HO$ (ex dem.), id est, ut $HO + OG$ ad $2HO$, et quia (per Hyp.) $IH : IO = IO : IG = IO - IH : IG - IO = HO : OG$, erit $HO + OG : 2HO = IH + IO : 2IH$.

⁽ⁱ⁾ *Impenditur, ut probatum est initio cas. 1.*

^(k) * *Atque ideo ut summa circulum.* Quoniam enim (per Hyp.) est IH ad IO ut IO ad IG , erit etiam $IH + IO$ ad $2IH$ ut $IG + IO$ ad $2IO$, sed (ex modò dem.) circulus AB est ad circulum EF ut IG ad IO , ideoque summa circularum AB et EF ad duplum circulum EF ut $IG + IO$ ad $2IO$

seu ut $IH + IO$ ad $2IH$. Quare patet propositum.

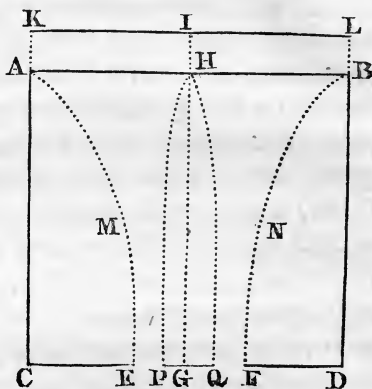
^(l) * *Corol. 4.* Pondus aquae totius in vase $ABDC$ sit P ponderis illius pars quae in defluxum impenditur sit p et hinc $P - p$, pars ponderis totius quae fundo vasis seu plano aequali differentiae circularum CD et EF sustinetur et in defluxum non impenditur. Et (per *Cor. 3.*) erit $P : p = AB + EF : 2EF$, ac proinde $P : P - p = AB + EF : AB - EF$.

^(m) * *Corol. 5.* Cum sit $P : p = AB + EF : 2EF$, erit quoque $P - p : p = AB - EF : 2EF$. Est autem area fundi aequalis differentiae circularum AB et EF .

⁽ⁿ⁾ * *Corol. 6.* Ponderis autem pars, quâ solâ fundum urgetur, sive pondus aquae quae in spatio solido $CEMADFNB$ continetur, est ad pondus aquae totius, quae fundo perpendiculariter incumbit et quae aequatur solido aequo cuius basis est differentia circularum AB et EF , et altitudo HG , ut circulus, &c.

A B ad summam circulorum A B et E F (^o) vel excessum dupli circuli A B supra fundum.

Corol. 7. Si in medio foraminis E F locetur circellus P Q centro G descriptus et horizonti parallelus: pondus aquæ quam circellus ille sustinet, majus est pondere tertiæ partis cylindri aquæ cujus basis est circellus ille et altitudo est G H. Sit enim A B N F E M cataracta vel columna aquæ cadentis axem habens G H ut supra, et congelari intelligatur aqua omnis in vase, (^p) tam in circuitu cataractæ quàm supra circellum, cujus fluiditas ad promptissimum et celerimum aquæ descensum non requiritur. Et sit P H Q columna aquæ supra circellum congelata, verticem habens H et altitudinem G H. Et finge cataractam hancce pondere suo toto cadere et non incumbere in P H Q, nec eandem premere, sed liberè et sine frictione præterlabi, nisi forte in ipso glaciei vertice quo cataracta ipso cadendi initio incipiat esse cava. Et quemadmodum aqua in circuitu cataractæ congelata A M E C, B N F D convexa est in superficie internâ A M E, B N F versus cataractam cadentem, sic etiam hæc co-



(^o) * *Vel excessum dupli circuli A B supra fundum.* Cùm fundum æquale sit differentiæ circulorum A B et E F, excessus dupli circuli A B, suprâ fundum est $2 A B - A B + E F$, seu $A B + E F$.

(^p) * *Tam in circuitu cataractæ.* Quemadmodum enim suprâ antè cas. 1., aqua omnis cujus fluiditas ad promptissimum et celerimum aquæ descensum illiusque effluxum per foramen E F inutilis erat, in circuitu cataractæ congelata supponebatur, idque rectè factum experimentis postea ostensum est, ita hic loci congelata supponi potest aqua omnis in vase tam in circuitu cataractæ quàm suprâ circellum, cujus fluiditas ad promptissimum et celerimum aquæ effluxum per spatium annulare E P, Q F, non requiritur; et quemadmodum glacies in circuitu cataractæ constituta, C E M A, D F N B pertingebat ad superficiem A B seu terminum glaciei continuè liquescentis K A B L, ita aqua suprâ circellum congelata producit ad punctum H, in eadem superficie A B positum; et uti glacies in circuitu cataractæ convexa est versus cataractam cadentem (272), sic etiam columna aquæ suprâ circellum congelata P H Q convexa erit versus cataractam cadentem A H P E M, B H Q F N;

* considerari enim potest axis H G ut paries vasis cujus sectio sit H G C A, et foramen in fundo factum sit E P, qualiscumque autem sit lex quâ effluit aqua ex vase, eodem modo quo factum est a Newtono in hujus demonstrationis casu primo, concipi potest cataracta trans glaciem effluens, adhibitis cautionibus illic notatis, ut hæc hypothesis mathematica congruat cum verâ effluxus aquæ lege, quatenus ad copiam aquæ effluentis dato tempore, quo posito evidens est lineam H P convexam sumi debere. Quapropter si ex punctis P et Q ad punctum H ducantur lineæ rectæ, quæ cum diametro P Q triangulum constituent, conus ex revolutione hujus trianguli circâ axem H G genitus, totus continebitur in solido quod per rotationem figuræ convexæ P H Q circâ eundem axem H G generatur. Hoc igitur solidum, seu columna P H Q suprâ circellum congelata, magnitudine superat conum illum cujus basis est circellus P Q et altitudo H G. Quarè (per Prop. X. Lib. XII. Elem.) columna congelata P H Q, major est tertiâ parte cylindri aquæ, cujus basis est circellus P Q et altitudo G H. Sed sicut fundum E C, F D sustinet pondus aquæ in spatio solido C E M A, D F N B contentæ, ita circellus

lumna $P H Q$ convexa erit versus cataractam, et propterea major cono cujus basis est circellus ille $P Q$ et altitudo $G H$, id est, major tertiâ parte cylindri eâdem base et altitudine descripti. Sustinet autem circellus ille pondus hujus columnæ, id est, pondus quod pondere conî seu tertiæ partis cylindri illius majus est.

Corol. 8. Pondus aquæ quam circellus valde parvus $P Q$ sustinet, minus esse videtur pondere duarum tertiarum partium cylindri aquæ cujus basis est circellus ille et altitudo est $H G$. Nam stantibus jam positis, describi intelligatur dimidium sphæroidis cujus basis est circellus ille et semi-axis sive altitudo est $H G$. ⁽⁴⁾ Et hæc figura æqualis erit duabus tertiis partibus cylindri illius et comprehendet columnam aquæ congelatæ $P H Q$ cujus pondus circellus ille sustinet. Nam ut motus aquæ sit maximè directus, columnæ illius superficies externa concurret cum basi $P Q$ ^(*) in angulo nonnihil acuto, propterea quod aqua cadendo perpetuò acceleratur et propter accelerationem fit tenuior; et cùm angulus ille sit recto minor, hæc columna ad inferiores ejus partes ⁽⁵⁾ jacebit intra dimidium sphæroidis. ^(†) Eadem verò sursum acuta erit seu cuspidata, ne horizontalis motus aquæ ad verticem sphæroidis sit infinitè velocior quàm

$P Q$ sustinet pondus columnæ aquæ $P H Q$, id est, pondus quod majus est pondere tertiæ partis cylindri aquæ cujus basis est circellus $P Q$ et altitudo $G H$.

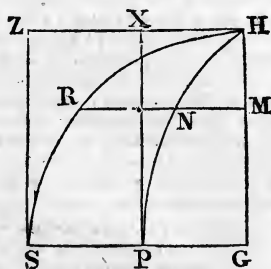
⁽⁴⁾ * Et hæc figura æqualis erit, &c. Centro G , et semi-axibus conjugatis $G H$ et $G P$, describatur ellipseos quadrans $H N P$, et centro eodem G ac radio $G H$ circuli quadrans $H R S$, compleanturque rectangula $H G P X$ et $H G S Z$. Ducatur in circulo ordinata quævis $R M$, ellipsi

tanguli $H G P X$ genitum; undè (per Cor. Lem. IV. Lib. I.) hemisphærium ex revolutione quadrantis circuli $H R S G$ genitum, est ad hemisphæroidem ex rotatione quadrantis ellipseos $H N P G$ in eâdem ratione. Cum igitur hemisphærium sit ad cylindrum circumscriptum ut 2 ad 3 (170. Lib. II.) erit etiam hemisphæroidis ad cylindrum circumscriptum qui per rotationem rectanguli $H G P X$ generatur, in eâdem ratione 2 ad 3. Q. e. d.

^(*) * In angulo nonnihil acuto. Nam quemadmodum angulus quem cataractæ $A B N F E M$ superficies externa $A M E$, $B N F$ cum basi $C E$, $D F$ constituit, est semper acutus, quia aqua cadendo semper acceleratur (272.). Sic etiam, ob eandem rationem, columnæ $P H Q$ superficies externa concurret cum basi $P Q$ in angulo acuto $H P Q$, $H Q P$. Quia verò circulo $P Q$ evanescente, seu coincidente $H P$ cum axe $H G$, angulus ille $H P G$ rectus evadit; si circulus est valdè parvus; angulus $H P G$ erit fere rectus seu nonnihil acutus.

^(†) * Jacebit intra dimidium sphæroidis. Quia (ex naturâ ellipseos) in quâ tangentes per axium vertices ductæ angulos rectos cum axibus constituunt, sphæroidis superficies cum circello $P Q$, concurrit in angulo recto.

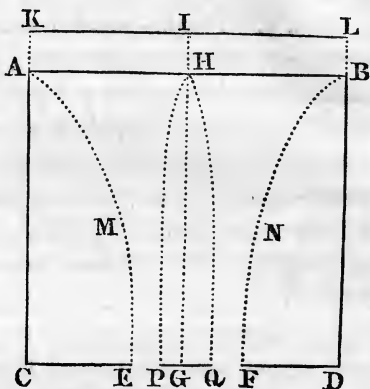
⁽⁵⁾ * Eadem verò sursum acuta erit. Cùm enim partes aquæ duplici motu ciantur in H , alio verticali qui lapsu per altitudinem $I H$ acquiritur, alio horizontali quo partes aquæ ad cataractam formandam ad se mutuò accedunt, uti suprâ antè cas. 1. dictum est, atquè ideo guttula



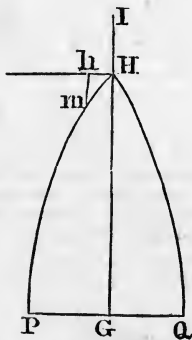
occurrents in N , erit $R M$ ad $N M$, in datâ ratione $S G$ ad $P G$ (247. Lib. I.) et propterea si figuræ illæ circâ axem $H G$ revolvantur, circulus quem radius $M R$ in hac revolutione describet, erit ad circulum radio $M N$ descriptum in datâ ratione $S G^2$ ad $P G^2$, seu in datâ ratione cylindri quem rectangulum $H G S Z$ rotando describit ad cylindrum ex rotatione rec-

ejus motus horizontem versus. ^(u) Et quò minor est circellus P Q, eò acutior erit vertex columnæ; et circello in infinitum diminuto, angulus, P H Q in infinitum diminuetur et propterea columna jacebit intra dimidium sphæroidis. Est igitur columna illa minor dimidio sphæroidis, seu duabus tertiis partibus cylindri cujus basis est circellus ille et altitudo G H. Sustinet autem circellus vim aquæ ponderi hujus columnæ æqualem, cùm pondus aquæ ambientis in defluxum ejus impendatur.

Corol. 9. Pondus aquæ quam circellus valde parvus P Q sustinet, æquale est ponderi cylindri aquæ cujus basis est circellus ille et altitudo est $\frac{1}{2}$ G H quamproximè. ^(x) Nam pondus hocce est medium arithmeticum inter pondera conì et hemisphæroidis prædictæ. At si circellus ille non sit valde parvus, sed augeatur donec æquet foramen E F; hic sustinebit pondus aquæ totius sibi perpendiculariter imminentis, id est, pondus cylindri aquæ cujus basis est circellus ille et altitudo est G H.



aquæ in H, lineam curvam H P motu composito describat, necessum est ut angulus P H G sit acutus, et proinde columna P H Q cuspidata in H. Describat enim guttula aquæ lineam



quam minimam H h, motu horizontali, et eodem temporis momento lineam h m, motu verticali, atque arcum H m motu composito; et velocitas horizontalis erit ad velocitatem verticalem ut H h ad h m, id est, ut sinus h m H seu m H G ad sinum anguli h H m. Sed evanescente an-

gulo h H m, seu angulo m H G recto existente, sinus anguli m H G, infinite major est sinu anguli h H m. Quare si angulus m H G rectus sit, horizontalis motus aquæ erit infinite major quam motus ejus verticalis. Quod absurdum est; angulus igitur m H G acutus est.

^(u) * Et quò minor est circellus P Q. Nam si circellus P Q ita augeatur, ut adæquet foramen E F illudque occludat, columna P H Q evadet cylindrica, et recta m h coincidente cum H h angulus m H G rectus erit; et contra circello in infinitum diminuto, coincidet H m P, cum axe H G, angulusque m H G evanescet. Columna igitur tam ad superiores partes versus H, quam ad inferiores partes versus P et Q, jacebit intra dimidium sphæroidis.

^(x) * Nam pondus hocce est medium arithmeticum. Cùm enim columna illa aquæ, quam circellus valde parvus sustinet, major sit tertiâ parte cylindri cujus basis est circellus ille et altitudo H G (Cor. 7.), et minor duabus tertiis partibus ejusdem cylindri (Cor. 8.), erit fere æqualis medio arithmetico inter cylindros $\frac{1}{3}$ P Q \times H G, et $\frac{2}{3}$ P Q \times H G. Est autem medium illud arithmeticum æquale dimidiæ summæ illorum cylindrorum, id est, cylindro $\frac{1}{2}$ P Q \times H G, cujus basis est circellus P Q, et altitudo $\frac{1}{2}$ H G.

Corol. 10. Et (quantum sentio) pondus quod circellus sustinet, est semper ad pondus cylindri aquæ, cujus basis est circellus ille et altitudo est $\frac{1}{2}$ G H, (^v) ut E F q ad E F q — $\frac{1}{2}$ P Q q, sive ut circulus E F ad excessum circuli hujus supra semissem circelli P Q quamproximè.

(^v) * Ut E F q ad E F q — $\frac{1}{2}$ P Q q. Hæc enim suppositio superioribus determinationibus satisfacit. Nam sit p pondus aquæ quam circellus sustinet; P pondus cylindri aquæ cujus basis est circellus ille et altitudo G H; et si (juxtâ Cor. hoc 10.) ponatur $p : \frac{1}{2} P = E F^2 :$

$$E F^2 - \frac{1}{2} P Q^2, \text{ erit } p = \frac{\frac{1}{2} P \times E F^2}{E F^2 - \frac{1}{2} P Q^2}.$$

$$\text{Sed quantitas } \frac{\frac{1}{2} P \times E F^2}{E F^2 - \frac{1}{2} P Q^2} = \frac{P \times E F^2}{2 E F^2 - P Q^2}$$

semper major est quantitate $\frac{1}{2}$ P, quod Cor. 7. satisfacit. Et contrâ quantitas illa

$$\frac{P \times E F^2}{2 E F^2 - P Q^2},$$

minor est quàm $\frac{2}{3}$ P, ubi circellus est, satis parvus seu quamdiu $\frac{2}{3} P Q^2 < E F^2$ (cùm enim fit $\frac{P Q^2}{2} = \frac{E F^2}{2}$, tunc illa quantitas p est

$$\frac{2 P \times E F^2}{3 E F^2} = \frac{2}{3} P, \text{ (quæ est determinatio}$$

Cor. 8.). Tandem ubi circellus infinitè minor est quàm foramen E F, fit

$$\frac{P \times E F^2}{2 E F^2 - P Q^2} = \frac{1}{2} P, \text{ et ubi circellus adæquat foramen E F, est}$$

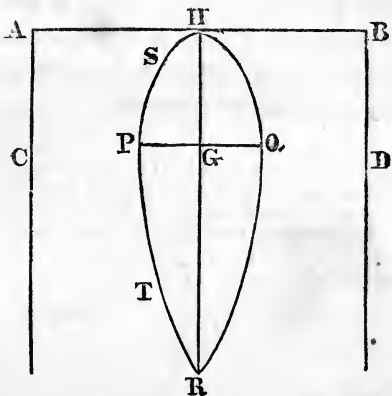
$$\frac{P \times E F^2}{2 E F^2 - P Q^2} = P, \text{ quæ duo cum Cor. 9.}$$

determinationibus congruunt.

277. Si circellus P Q sit valdè parvus, et verticale P axe P G describatur per punctum H, parabolæ arcus P S H, et figura P S H G circa

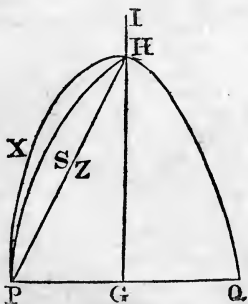
Præterea si jungatur recta P Z H, et centro G, ac semi-axibus conjugatis G H, et G P describatur ellipseos quadrans P X H, et figuræ P Z H G, P S H G, P X H G circa axem H G convolvantur, solidum quod per revolutionem figuræ parabolice P S H G generatur, majus erit cono ex rotatione trianguli P Z H G genito, et minus hemisphæroide quam figura P X H G rotata describit, quod Cor. 7. et 8. satisfacit. Tandem, calculo inito, facile patet solidum quod per convolutionem figuræ P S H G, gignitur, esse ad cylindrum cujus basis est circellus P Q, et altitudo G H, ut 8 ad 15, quæ ratio non multùm aberrat a ratione 1 ad 2 quam Newtonus in Cor. 9. invenit.

278. Si circulus P Q valdè parvus maneat respectu foraminis E F, foramen verò E F quantumvis augeatur finitum sit, et vas A B D C infinitum evadat, æquales erunt altitudines I G et H G, et velocitas aquæ in loco P Q, ea erit



quam aqua cadendo et casu suo describendo altitudinem H G, acquirere potest (per Cor. 1. Prop. hujus XXXVI.). Iisdem positis, si vas A B D C infrâ circulum P Q continuetur, et aqua postquam pervenit ad locum P Q, solâ vi insitâ pergat uniformiter moveri cum illâ velocitate quam habet in loco P Q, sitque P Q R columna aquæ congelatæ, cujus fluiditas ad promptissimum alterius aquæ motum non requiritur, ut suprâ de columnâ P H Q dictum est; erit G R = 2 G H et P T R ferè arcus parabolæ cujus vertex P axis P G, et ordinata G R. Nam

* fingatur considerari lapsum ejus aquæ quæ per conoidem H P Q moveretur seorsim a lapsu reliquæ aquæ vasis, liquet quod eo tempore quo



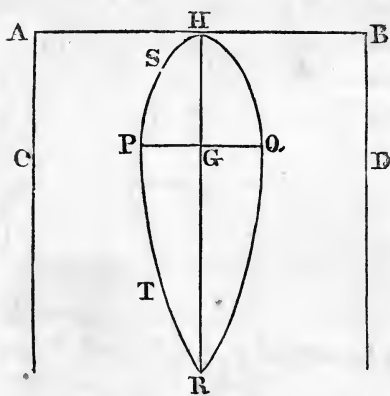
H G convolvatur, solidum inde genitum columnam aquæ quam circellus sustinet exhibebit quam proximè. Nam angulus S P G quem parabola cum axe P G, continet, rectus est, et ideò quam proximè æqualis angulo quem prædictæ columnæ superficies cum circello valdè parvo P Q efficit (Cor. 8.); et evanescente P G, angulus S H G arcu parabolæ S H et rectâ H G comprehensus fit infinitè parvus, ut oportet (per idem Cor. 8.).

LEMMA IV.

Cylindri, qui secundum longitudinem suam uniformiter progreditur, resistentia ex auctâ vel diminutâ ejus longitudine non mutatur; ideoque eadem est cum resistentia circuli eâdem diametro descripti et eâdem velocitate secundum lineam rectam plano ipsius perpendiculararem progredientis.

(²) Nam latera cylindri motui ejus minimè opponuntur: et cylindrus, longitudine ejus in infinitum diminutâ, in circulum vertitur.

aquæ gutta motu verticali uniformiter accelerato cadit ex H in G effluet bis ea aquæ copia quæ in conoide H P Q continetur; ea ergo aquæ copia erit æqualis cylindro cujus altitudo erit H G, et basis circulus P Q, particula verò G celeritate ex lapsu per H acquisita describet 2 H G sive G R, tota ergo aqua quæ per conoidem H P Q movebitur occupabit figuram cujus



basis est circulus P Q, cujus altitudo est 2 H G, et soliditas dimidium cylindri cujus P Q foret basis et altitudo 2 H G, sed per præcedentem paraboloides est ferè dimidium cylindri circumscripti: ergo aqua quæ per conoidem effluit tum paraboloidem occuparet: est ergo columna P Q R columna aquæ congelatæ quæ ad promptissimum aquæ reliquæ circumpositæ motum non requiritur. Hæc ad demonstrationem scholii proximi hic adnectenda visa sunt; utrum satis rectè Newtonianæ demonstrationis indolem simus assecuti, videat B. Lector,

*Si quid novisti rectius istis
Candidus imperti; si non, his utere mecum.*

(²) * Nam latera cylindri, &c. Hic enim latera cylindri esse politissima, et mediî tenacitatem et frictionem esse nullam supponitur.

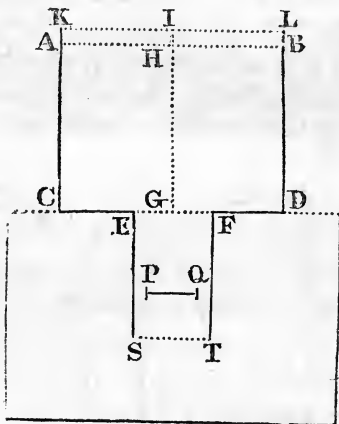
279. Lemma. *Vires uniformes sunt directè ut quantitates motûs quas generant, et inversè ut tempora quibus illas generant, (13. et 15. Lib. I.); et quia motûs quantitates sunt ut massæ et velocitates conjunctim, sive ut volumina et densitates et velocitates, vires uniformes sunt etiam in ratione compositâ ex rationibus directis voluminum, densitatum et velocitatum et ratione inversâ temporum quibus velocitates illas generant; cùmque tempora illa sint ut spatia descripta directè et velocitates inversè (31. Lib. I.); vires uniformes sunt quoque in ratione compositâ ex rationibus directis voluminum, densitatum et quadratorum velocitatis et ratione inversâ spatiorum descriptorum, et quia velocitates sunt ut spatia descripta directè et tempora inversè, vires uniformes sunt etiam in ratione compositâ ex ratione voluminum, densitatum et spatiorum descriptorum, et ratione inversâ duplicatâ temporum, quibus spatia illa describuntur.*

280. Corol. Quoniam cylindrorum volumina sunt ut eorum altitudines et diametrorum quadrata conjunctim: vires uniformes quibus urgetur cylindri, sunt in ratione quæ componitur ex rationibus directis altitudinum cylindrorum, quadratorum diametrorum, densitatum et velocitatum a viribus illis genitarum, et ratione inversâ temporum quibus velocitates illas generant; sunt etiam in ratione quæ componitur ex rationibus directis altitudinum, quadratorum diametrorum, densitatum et quadratorum velocitatum, et ratione inversâ spatiorum descriptorum; sunt quoque vires illæ in ratione compositâ ex rationibus directis altitudinum cylindrorum, quadratorum diametrorum, densitatum et spatiorum descriptorum, et ratione inversâ duplicatâ temporum, quibus spatia illa describuntur. Ubi prædictarum quantitarum, ex quibus virium ratio composita est, aliquæ datæ sunt, iis deletis habetur virium ratio.

PROPOSITIO XXXVII. THEOREMA XXIX.

Cylindri, qui in fluido compresso infinito et non elastico secundum longitudinem suam uniformiter progreditur, resistentia, quæ oritur a magnitudine sectionis transversæ, est ad vim quâ totus ejus motus, interea dum quadruplum longitudinis suæ describit, vel tolli possit vel generari, ut densitas mediæ ad densitatem cylindri quamproximè.

Nam si vas $A B D C$ fundo suo $C D$ superficiem aquæ stagnantis tangat, et aqua ex hoc vase per canalem cylindricum $E F T S$ horizonti perpendicularem in aquam stagnantem effluat, locetur autem circellus $P Q$ horizonti parallelus ubivis in medio canalis, et producat $C A$ ad K , ut sit $A K$ ad $C K$ in duplicatâ ratione quam habet excessus orificii canalis $E F$ supra circellum $P Q$ ad circellum $A B$: manifestum est (per Cas. 5. Cas. 6. et Cor. 1. Prop. XXXVI.) quod velocitas aquæ transeuntis per spatium annulare inter circellum et latera vasis, ea erit quam aqua cadendo et casu suo describendo altitudinem $K C$ vel $I G$ acquirere potest.



Et (per Corol. 10. Prop. XXXVI.) si vasis latitudo sit infinita, ^(a) ut lineola $H I$ evanescat et altitudines $I G$, $H G$ æquantur: vis aquæ defluentis in circellum erit ad pondus cylindri cujus basis est circellus ille et altitudo est $\frac{1}{2} I G$, ut $E F q$ ad $E F q - \frac{1}{2} P Q q$ quamproximè. Nam vis aquæ, ^(b) uniformi motu defluentis per totum canalem, eadem erit in circellum $P Q$ in quâcunque canalis parte locatum.

Claudantur jam canalıs orificia $E F$, $S T$, et ascendat circellus in fluido undique compresso, et ascensu suo cogat aquam superiorem descendere per spatium annulare inter circellum et latera canalıs: et velocitas circelli ascendentis erit ad velocitatem aquæ descendentis ^(c) ut differentia circulorum $E F$ et $P Q$ ad circulum $P Q$, et velocitas circelli ascendentis ad

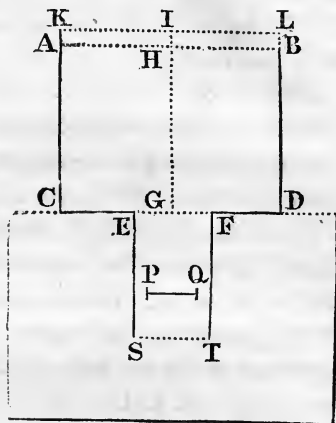
^(a) * Ut lineola $H I$ evanescat. Per Cor. 1. Prop. XXXVII. aut (per not. 275.).

^(b) * Uniformi motu defluentis (per Cas. 6. Prop. XXXVI.).

^(c) * Ut differentia circulorum. Velocitates

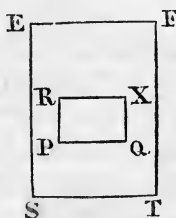
uniformes sunt ut spatia eodem tempore descripta; sed intereadum circulus $P Q$ spatium solidum, seu cylindrum $P Q X R$ describit, descendit aquæ quantitas huic cylindro æqualis, et propterea altitudo verticalis per quam aqua descen-

summam velocitatum, ^(d) hoc est, ad velocitatem relativam aquæ descendentis quâ præterfluit circellum ascendentem, ut differentia circulorum $E F$ et $P Q$ ad circulum $E F$, sive ut $E F q - P Q q$ ad $E F q$. Sit illa velocitas relativa æqualis velocitati, quâ supra ostensum est aquam transire per idem spatium annulare dum circellus interea immotus manet, id est, velocitati quam aqua cadendo et casu suo describendo altitudinem $I G$ acquirere potest: et vis aquæ in circellum ascendentem eadem erit ac prius (per legem Corol. 5.) id est, resistentia circelli ascendentis erit ad pondus cylindri aquæ cujus basis est circellus ille et altitudo est $\frac{1}{2} I G$, ut $E F q$ ad $E F q - \frac{1}{2} P Q q$ quamproximè. Velocitas autem circelli erit ad velocitatem, quam aqua cadendo et casu suo describendo altitudinem $I G$ acquirit, ut $E F q - P Q q$ ad $E F q$.



Augeatur amplitudo canalis in infinitum: et rationes illæ inter $E F q - P Q q$ et $E F q$, interque $E F q$ et $E F q - \frac{1}{2} P Q q$ accedent ultimo ad rationes æqualitatis. Et propterea velocitas circelli ea nunc erit quam aqua cadendo et casu suo describendo altitudinem $I G$ acquirere potest, resistentia verò ejus æqualis evadet ponderi cylindri cujus basis est circellus ille et altitudo dimidium est altitudinis $I G$, a quâ cylindrus cadere debet ut velocitatem circelli ascendentis acquirat; ^(e) et hâc velo-

dit, æquatur longitudini quæ habetur dividendo valorem cylindri $P Q X R$ per valorem sectionis annularis inter circulum $P Q$ et vasis latera $E S$, $F T$ comprehensam, ideòque si $\overline{E F}^2$ et $\overline{P Q}^2$,



circulos, et $R P$, lineam rectam significant, altitudo illa per quam aqua descendit est $\frac{P Q^2 \times R P}{E F^2 - P Q^2}$. Quarè velocitas circuli ascen-

dentis est ad velocitatem aquæ descendentis ut altitudo $R P$, ad altitudinem $\frac{P Q^2 \times R P}{E F^2 - P Q^2}$, id est, ut $\overline{E F}^2 - \overline{P Q}^2$ ad $\overline{P Q}^2$, sivè ut differentia circulorum $E F$ et $P Q$ ad circulum $P Q$.

^(d) * Hoc est, ad velocitatem relativam. Cùm circulus ascendat et aqua descendat, velocitas relativa æqualis est summæ velocitatum oppositarum circuli et aquæ. Velocitas absoluta circuli ascendentis dicatur V , velocitas absoluta aquæ descendentis v , et quia circuli sunt ut diametrorum quadrata, si $E F$, et $P Q$, pro circulorum diametris sumantur; erit (ex dem.) $V : v = E F^2 - P Q^2 : \overline{P Q}^2$, et ideò $V : V + v = E F^2 - P Q^2 : E F^2$.

^(e) * Et hâc velocitate, cylindrus tempore cadendi duplum longitudinis $I G$, seu quadruplum longitudinis suæ $\frac{1}{2} I G$, describet (30. Lib. I.).

citare cylindrus, tempore cadendi, quadruplum longitudinis suæ describet. Resistentia autem cylindri, hæc velocitate secundum longitudinem suam progredientis, eadem est cum resistentiâ circelli (per Lemma IV.) ideoque æqualis est vi quâ motus ejus, intereadum quadruplum longitudinis suæ describit, (f) generari potest quamproximè.

Si longitudo cylindri augeatur vel minuatur, motus ejus ut et tempus, quo quadruplum longitudinis suæ describit, (g) augebitur vel minuetur in eadem ratione, ideoque vis illa, quâ motus auctus vel diminutus, tempore pariter aucto vel diminuto, generari vel tolli possit, non mutabitur; ac proinde etiamnum æqualis est resistentiæ cylindri, nam et hæc quoque immutata manet per Lemma IV.

(h) Si densitas cylindri augeatur vel minuatur, motus ejus ut et vis quâ motus eodem tempore generari vel tolli potest, in eadem ratione augebitur vel minuetur. Resistentia itaque cylindri cujuscunque erit ad vim quâ totus ejus motus, intereadum quadruplum longitudinis suæ describit, vel generari possit vel tolli, ut densitas medii ad densitatem cylindri quamproximè. Q. e. d.

Fluidum autem comprimi debet ut sit continuum, (i) continuum verò esse debet et non elasticum, ut pressio omnis, quæ ab ejus compressione oritur, propagetur in instanti, et in omnes moti corporis partes æqualiter agendo resistentiam non mutet. Pressio utique, quæ a motu corporis oritur, impenditur in motum partium fluidi generandum et resistentiam creat. Pressio autem quæ oritur a compressione fluidi, utcunque fortis sit, si propagetur in instanti, nullum generat motum in partibus fluidi continui, nullam omnino inducit motus mutationem; ideoque resistentiam

(f) * *Generari potest quamproximè.* Quo enim tempore cylindrus cum prædictâ velocitate uniformiter progrediendo, describit spatium 2 I G, proprio pondere cadendo describeret altitudinem I G, et velocitatem illam acquireret (30. Lib. I.). Cum igitur resistentia æqualis sit ponderi cylindri, patet propositum.

(g) * *Augebitur vel minuetur.* Quantitas motus in cylindro cujus basis, densitas et velocitas datæ sunt, augetur vel minuitur in ratione longitudinis cylindri seu voluminis, et tempus quo cylindrus datâ illâ velocitate uniformiter progrediendo quadruplum longitudinis suæ describit, augetur vel minuitur in eadem longitudinis auctæ vel diminutæ ratione (5. Lib. I.) ideoque (179) vis illa quâ motus auctus, &c.

(h) * *Si densitas cylindri cæteris manentibus, augeatur vel minuatur, motus ejus ut et vis quâ motus eodem tempore generari vel tolli potest, in eadem ratione augebitur vel minuetur* (279). Cum igitur cylindri cujuscunque resistentia æqualis sit vi quâ motus cylindri aquæ ejusdem

basis, altitudinis et velocitatis, intereadum quadruplum longitudinis suæ describit, generari vel tolli possit, et vis hæc sit ad vim quâ totus prioris cylindri motus eodem tempore generari possit vel tolli, ut densitas aquæ ad densitatem cylindri, consequens est ut resistentia cylindri cujuscunque sit ad vim quâ totus ejus motus, intereadum quadruplum longitudinis suæ describit, generari vel tolli potest, ut densitas aquæ ad densitatem cylindri quamproximè.

(i) * *Continuum verò esse debet et non elasticum.* Nam si fluidum esset elasticum, ipsius partes per compressionem condensarentur, et deinde rarefierent, atque ita pressio per motum progressivum, qui instantaneus esse non potest, propagaretur. At si fluidum continuum sit et densari compressione nequeat, pressio propagabitur in instanti. Experimentis verò constat aquam in statu naturali constitutam vix posse condensari, seu in spatium minus compressione redigi; cum e contra aër maximæ condensationis et rarefactionis sit capax.

nec auget nec minuit. Certè actio fluidi, quæ ab ejus compressione oritur, fortior esse non potest in partes posticas corporis moti quàm in ejus partes anticæ, ideòque resistantiam in hac Propositione descriptam minuere non potest: et fortior non erit in partes anticæ quàm in posticas, si modo propagatio ejus infinitè velocior sit quàm motus corporis pressi. Infinitè autem velocior erit et propagabitur in instanti, si modo fluidum sit continuum et non elasticum.

(*) *Corol. 1.* Cylindrorum, qui secundum longitudines suas in mediis continuis infinitis uniformiter progrediuntur, resistantiæ sunt in ratione quæ componitur ex duplicatâ ratione velocitatum et duplicatâ ratione diametrorum et ratione densitatis mediorum.

(¹) *Corol. 2.* Si amplitudo canalis non augeatur in infinitum, sed cylindrus in medio quiescente incluso secundum longitudinem suam progre-

(*) *Corol. 1.* Sic demonstratur. Resistentia cylindri cujusque est directè ut densitas medii et vis uniformis quâ totus cylindri motus, quo tempore quadruplum longitudinis suæ describit vel generari vel tolli possit, et inversè ut densitas cylindri (ex dem.); sed vis illa uniformis est in ratione compositâ ex rationibus directis longitudinis cylindri, quadrati diametri, densitatis et quadrati velocitatis et ex ratione inversâ spatii descripti, seu ex ratione inversâ longitudinis cylindri (280.). Quare (per compositionem rationum et ex æquo), resistentia cylindri cujuscumque, si conferatur cum resistentiâ alterius cylindri, est in ratione quæ componitur ex ratione densitatis medii, et ratione duplicatâ diametri et duplicatâ ratione velocitatis.

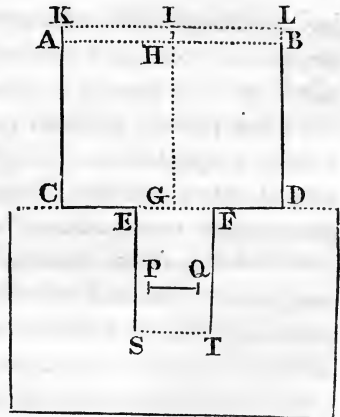
(¹) * *Corol. 2.* Sic demonstratur. * Si canalis non sit infinitus respectu baseos cylindri inclusi, resumantur ea quæ sub initium Theor. istius XXXVII. dicebantur; primo nempe quod ascendente circello in canali clauso, velocitas relativa aquæ semper sit ad ejus velocitatem ut basis canalis E F ad annulum E P sive ad differentiam circulorum E F et P Q sive ut $E F^2$ ad $E F^2 - P Q^2$; queratur igitur altitudo I G talis ut velocitas lapsu per eam acquisita sit ad velocitatem circelli, ut $E F^2$ ad $E F^2 - P Q^2$, et si fingatur circellus immotus in medio foraminis E F et aqua cadens ex altitudine I G ex vase amplissimo A B D B per illud foramen, cum velocitas aquæ juxta circellum transiens eadem sit ac velocitas respectiva aquæ juxta cylindrum in canali clauso motum, actio aquæ in circellum utrinque æqualis censenda est, sed actio aquæ sive ejus pondus in circellum per Cor. 10. Prop. XXXVI. est ad cylindrum cujus basis est circellus altitudo $\frac{1}{2}$ I G sicut $E F^2$ ad $E F^2 - \frac{1}{2} P Q^2$, hæc itaque erit ratio resistantiæ ad pondus cylindri aquei cujus basis est circellus et altitudo $\frac{1}{2}$ I G; sed gravitas est vis quæ tempore quo percurritur uniformiter quadruplum longitudinis $\frac{1}{2}$ I G sive 2 I G velocitate lapsu per I G acquisitâ, generare potest

eam ipsam velocitatem, et pondus cylindri est ipsa gravitas per massam cylindri multiplicata, ergo pondus cylindri, est vis quæ dum percurritur quadruplum longitudinis cylindri velocitate lapsu per I G acquisitâ, generare potest motum ejus cylindri eâ velocitate moti.

Cum verò celeritas quæ lapsu per I G acquiritur sit ad eam cum quâ cylindrus movetur ut $E F^2$ ad $E F^2 - P Q^2$. Quadruplum longitudinis cylindri propriâ suâ celeritate alio tempore percurrat quàm si moveatur celeritate lapsu per I G acquisitâ. Gravitas ergo cylindri, erit ad eam vim quâ cylindri velocitas acquiritur tempore quo quadruplum longitudinis suæ propriâ suâ celeritate describitur, directè ut celeritates quæ iis viribus acquiruntur et inversè ut tempora quibus acquiruntur, quæ tempora (cum agatur de describendo uniformiter eodem spatio quadruplo nempe longitudinis cylindri) sunt inversè ut velocitates, ideòque pondus cylindri est ad vim quâ ejus cylindri motus acquiritur tempore quo quadruplum longitudinis suæ propriâ suâ celeritate describitur bis directè ut celeritas lapsu per I G acquisita, ad celeritatem cylindri, sive bis ut $E F^2$, ad $E F^2 - P Q^2$.

Ergo ex æquo resistentia est ad eam vim sicut $E F^2$ ad $E F^2 - \frac{1}{2} P Q^2$ et bis ut $E F^2$ ad $E F^2 - P Q^2$. At, nec resistentia nec ea vis mutantur longitudine cylindri mutata, sed tantum densitate mutata ut ex ipsa Propositionis demonstratione liquet, est autem vis quâ motus in cylindro aqueo generatur, dato tempore quo quadruplum suæ longitudinis suâ cum velocitate percurrit, ad eam vim quâ motus in æquali cylindro, sed diversæ densitatis æquali cum velocitate moto, eodem tempore generatur, ut densitas aquæ sive medii, ad densitatem cylindri, ergo tandem resistentia est ad vim quâ motus in cylindro generari vel tolli potest quo tempore quadruplum suæ longitudinis propriâ cum velocitate describit, ut $E F^2$ ad $E F^2 - \frac{1}{2} P Q^2$ et bis ut $E F^2$ ad $E F^2 - P Q^2$ et ut densitas medii ad densitatem cylindri. Q. e. d.

diatur, et interea axis ejus cum axe canalis coincadat: resistentia ejus erit ad vim quâ totus ejus motus, quo tempore quadruplum longitudinis suæ describit, vel generari possit vel tolli, in ratione quæ componitur ex ratione $E F q$ ad $E F q$ — $\frac{1}{2} P Q q$ semel, et ratione $E F q$ ad $E F q$ — $P Q q$ bis, et ratione densitatis medii ad densitatem cylindri.



Corol. 3. Iisdem positis, et quod longitudo L sit ad quadruplum longitudinis cylindri in ratione quæ componitur ex ratione $E F q$ — $\frac{1}{2} P Q q$ ad $E F q$ semel, et ratione $E F q$ — $P Q q$ ad $E F q$ bis: ^(m) resistentia cylindri erit ad vim quâ totus ejus motus, interea dum longitudinem L describit, vel tolli possit vel generari, ut densitas medii ad densitatem cylindri.

Scholium.

In hac Propositione resistentiam investigavimus quæ oritur a solâ magnitudine transversæ sectionis cylindri, neglectâ resistentiæ parte quæ ab obliquitate motuum oriri possit. Nam quemadmodum in Casu primo Propositionis XXXVI. obliquitas motuum, quibus partes aquæ in vase, undique convergebant in foramen $E F$, impedivit effluxum aquæ illius per foramen: sic in hac Propositione, obliquitas motuum, quibus partes aquæ ab anteriore cylindri termino pressæ, cedunt pressioni ⁽ⁿ⁾ et undique divergunt, retardat eorum transitum per loca in circuitu termini illius antecedentis versus posteriores partes cylindri, efficitque ut fluidum ad majorem distantiam commoveatur et resistentiam augeat, ^(o) idque in eâ

^(m) * *Resistentia cylindri erit ad vim.* Nam (per Cor. 2. et Hyp.) resistentia cylindri est ad vim quâ totus ejus motus, quo tempore quadruplum longitudinis suæ uniformiter describit vel generari possit vel tolli, in ratione compositâ ex ratione quadruplæ longitudinis cylindri ad longitudinem L et ratione densitatis medii ad densitatem cylindri, et (279) vis quâ totus cylindri motus, intereadum quadruplum longitudinis suæ describit, generari vel tolli possit, est ad vim quâ idem ejusdem cylindri motus quo tempore longitudinem L uniformiter describit vel tolli possit vel generari, in ratione inversâ temporum, sive ob eandem utrinque celeritatem in ratione in-

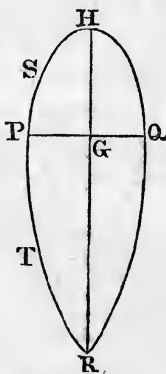
versâ spatiorum, hoc est, in ratione longitudinis L ad quadruplum longitudinis cylindri. Quare (ex æquo) resistentia cylindri est ad vim quâ totus ejus motus, intereadum longitudinem L uniformiter describit tolli possit vel generari, ut densitas medii ad densitatem cylindri.

⁽ⁿ⁾ * *Et undique divergunt.* Vid. Prop. XLII. et XLIII. Lib. hujus.

^(o) * *Idque in eâ ferè ratione.* Eodem enim ferè modo motus obliqui in aquæ partibus excitantur, sive aqua in planum circuli immotum impingat, sive circulus eadè cum velocitate in aquâ quiescente feratur.

ferè ratione quâ effluxum aquæ e vase diminuit, id est in ratione duplicatâ 25 ad 21 circiter. Et quemadmodum, in Propositionis illius casu primo, effecimus ut partes aquæ perpendiculariter et maximâ copiâ transirent per foramen E F, ponendo quod aqua omnis in vase quæ in circuitu cataractæ congelata fuerat, et cujus motus obliquus erat et inutilis, maneret sine motu: sic in hâc Propositione, ut obliquitas motuum tollatur et partes aquæ motu maximè directo et brevissimo cedentes facillimum præbeant transitum cylindro, et sola maneat resistentia, quæ oritur a magnitudine sectionis transversæ, quæque diminui non potest nisi diminuendo diametrum cylindri, concipiendum est quod partes fluidi, quarum motus sunt obliqui et inutiles et resistentiam creant, quiescant inter se ad utrumque cylindri terminum, et cohærant ^(P) et cylindro jungantur. Sit A B C D rectangulum, et sint A E et B E arcus duo parabolici axe A B descripti, latere autem recto quod sit ad spatium H G, describendum a cylindro cadente dum velocitatem suam acquirit, ut H G ad $\frac{1}{2}$ A B. Sint etiam C F et D F arcus alii duo parabolici, axe C D et latere recto quod sit prioris lateris recti quadruplum descripti; et convolutione figuræ circum axem E F generetur solidum cujus media pars A B D C sit

^(P) * Et cylindro jungantur. Ut num. 277. 278. factum est, ubi circulo P Q in quem aqua influebat cum eâ velocitate quam cadendo et casu suo describendo altitudinem H G acquirit et deinde movebatur uniformiter junctæ sunt glaciæ columnæ duæ parabolicæ P H Q et P R Q, quæ aquas exhibent, quarum fluiditas



ac motus sunt inutiles, et parabolæ P S H, P T S erat vertex principalis P, axis P G, et ordinatæ G H, ac G R, ideòque parabolæ P S H, latus rectum $\frac{G H^2}{P G}$, et parabolæ

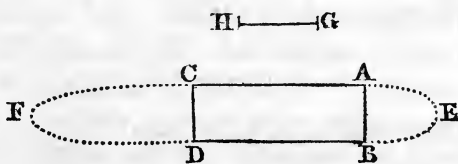
P T R latus rectum $\frac{G R^2}{P G}$ seu $\frac{4 G H^2}{P G}$ prioris $\frac{G H^2}{P G}$, quadruplum (per Theor. I. de parab.).

Hinc si aqua quiescat et circulus P Q in aquâ moveatur cum eadem velocitate quam grave cadendo et casu suo describendo altitudinem H G acquirit, columnæ illæ P H Q et P R Q aquas fere exponent quarum fluiditas ac motus inutiles sunt ut partes aquæ motu maximè directo et brevissimo cedentes facillimum præbeant transitum circulo. Sed (per Lem. IV.) loco circuli P Q substitui potest cylindrus A B D C eadem velocitate motus, et cujus bases A B, C D circulo P Q æquales sint, quibus proinde basibus adjungendæ sunt columnæ duæ A E B, C F D columnis P H Q, P R Q æquales respectivè, atque idipsum est quod Newtonus in hoc scholio fecit. Siquidem junctâ E F, mediis basibus A B, C D, occurrente in L et K, et positis A B et C D ipsi P Q æqualibus; est (per Newt.

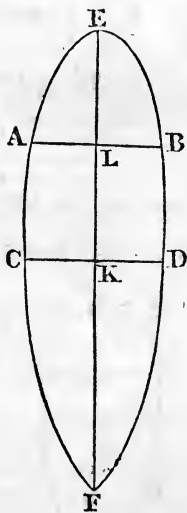
constr.) parabolæ A E latus rectum $\frac{H G^2}{A L} = \frac{H G^2}{P G} = \frac{E L^2}{A L}$, et ideò E L = H G. Et simili modo parabolæ C F, Newtonianâ constructione descriptæ, latus rectum est $\frac{4 H G^2}{P G}$

$= \frac{K F^2}{C K} = \frac{K F^2}{P G}$, ac proinde K F = 2 H G = G R. Columnæ igitur A E B et C F D, non differunt a columnis P H Q et P R Q.

cylindrus de quo agimus, et partes extremæ A B E et C D F contineant partes fluidi inter se quiescentes et in corpora duo rigida concretas, quæ cylindro utrinque tanquam caput et cauda adhæreant. Et solidi E A C F D B, secundum longitudinem axis sui F E in partes versus E progredientis, resistentia ea erit quamproxime quam in hâc Propositione descripsimus, id est, quæ rationem illam habet ad vim quâ totus cylindri motus, interea dum longitudo 4 A C motu illo uniformiter continuato describatur vel tolli possit vel generari, quam densitas fluidi habet ad densitatem cylindri quamproximè. ⁽⁹⁾ Et hâc vi resistentia minor esse non potest quàm in ratione 2 ad 3. per Corol. 7. Prop. XXXVI.



⁽⁹⁾ * Et hâc vi resistentia minor esse non potest, &c. Resistentia (per Cor. 7. Prop. XXXVI.) minor esse non potest pondere cylindri aquæ, cujus basis est circellus P Q (sive A B) et altitudo $\frac{1}{3}$ E L seu $\frac{1}{3}$ H G. (Vid. figuras superiores.) Velocitas quam hic cylindrus aquæ, vi ponderis sui cadendo et casu suo describendo altitudinem E L acquirit, æqualis est velocitati cum quâ cylindrus A C D B, in aquâ movetur (ex dem.) et ideò cum basis A B sit etiam utrique cylindro communis, pondus cylindri aquæ erit ad vim quâ totus cylindri A B D C motus, quo tempore longitudinem 4 A C uniformiter describit, generari possit vel tolli, in ratione compositâ ex ratione densitatis aquæ ad densitatem cylindri A B D C, et ratione altitudinis $\frac{1}{3}$ E L ad altitudinem A C, et ratione spatii 4 A C ad spatium 2 E L (280), id est, in ratione compositâ ex ratione densitatis aquæ ad densitatem cylindri A B D C et ratione 2 ad 3. Si itaque vis quâ totus cylindri A B D C motus, intereadum longitudinem 4 A C, uniformiter describit, generari vel tolli possit, sit ad vim aliquam P, ut densitas cylindri A B D C ad densitatem aquæ, erit (ex æquo) pondus prædicti cylindri aquæ ad vim P ut 2 ad 3, atquè ideò pondus cylindri aquæ, quo resistentia minor esse non potest; quam in ratione 2 ad 3.



LEMMA V.

Si cylindrus, sphaera et sphærois, quorum latitudines sunt æquales, in medio canalis cylindrici ita locentur successivè ut eorum axes cum axe canalis coincident : hæc corpora fluxum aquæ per canalem æqualiter impediunt.

(^r) Nam spatia inter canalem et cylindrum, sphaeram, et sphæroidem per quæ aqua transit, sunt æqualia : et aqua per æqualia spatia æqualiter transit.

Hæc ita se habent ex hypothesi, quòd aqua omnis supra cylindrum sphaeram vel sphæroidem congelatur, cujus fluiditas ad celerrimum aquæ transitum non requiritur, ut in Corol. 7. Prop. XXXVI. explicui.

LEMMA VI.

Iisdem positis, corpora prædicta æqualiter urgentur ab aquâ per canalem fluente.

Patet per Lemma V. et motus legem tertiam. Aqua utique et corpora in se mutuo æqualiter agunt.

LEMMA VII.

Si aqua quiescat in canali, et hæc corpora in partes contrarias æquali velocitate per canalem ferantur : æquales erunt eorum resistentiæ inter se.

Constat ex Lemmate superiore, nam motus relativi iidem inter se manent.

Scholium.

Eadem est ratio corporum omnium convexorum et rotundorum, quorum axes cum axe canalis coincidunt. Differentia aliqua ex majore vel minore frictione oriri potest; sed in his Lemmatis corpora esse politissima supponimus, et medii tenacitatem et frictionem esse nullam, et quod partes fluidi, quæ motibus suis obliquis et superfluis fluxum aquæ per canalem perturbare, impedire, et retardare possunt, quiescant inter se tanquam gelu constrictæ, et corporibus ad ipsorum partes anticæ et posticæ ad-

(^r) * Nam spatia inter canalem et transversas et sphæroidis per quæ aqua transit, sunt æqualia. sections, seu latitudines maximas cylindri, sphaeræ Vid. schol. sequens.

hæreant, perinde ut in scholio Propositionis præcedentis exposui. Agitur enim in sequentibus de resistentiâ omnium minimâ quam corpora rotunda, datis maximis sectionibus transversis descripta, habere possunt.

Corpora fluidis innatantia, ubi moventur in directum, efficiunt ut fluidum ad partem anticam ascendat, ad posticam subsidat, præsertim si figura sint obtusa; et inde resistentiam paulo majorem sentiunt quàm si capite et caudâ sint acutis. Et corpora in fluidis elasticis mota, si ante et post obtusa sint, fluidum paulo magis condensant ad anticam partem et paulo magis relaxant ad posticam; et inde resistentiam paulo majorem sentiunt quam si capite et caudâ sint acutis. Sed nos in his Lemmatis et Propositionibus non agimus de fluidis elasticis, sed de non elasticis; non de insidentibus fluido, sed de altè immersis. Et ubi resistentia corporum in fluidis non elasticis innotescit, augenda erit hæc resistentia aliquantulum tam in fluidis elasticis; qualis est aër, quàm in superficiebus fluidorum stagnantium, qualia sunt maria et paludes.

PROPOSITIO XXXVIII. THEOREMA XXX.

Globi, in fluido compresso infinito et non elastico uniformiter progredientis, resistentia est ad vim quâ totus ejus motus, quo tempore octo tertias partes diametri suæ describit, vel tolli possit vel generari, ut densitas fluidi ad densitatem globi quamproximè.

(*) Nam globus est ad cylindrum circumscriptum ut duo ad tria; et propterea vis illa, quæ tollere possit motum omnem cylindri interea dum cylindrus describat longitudinem quatuor diametrorum, globi motum omnem tollet interea dum globus describat duas tertias partes hujus longitudinis; id est, octo tertias partes diametri propriæ. Resistentia autem cylindri est ad hanc vim quamproximè ut densitas fluidi ad densitatem cylindri vel globi per Prop. XXXVII. et resistentia globi æqualis est resistentiæ cylindri per Lem. V. VI. VII. Q. e. d.

(†) *Corol. 1.* Globorum, in mediis compressis infinitis, resistentiæ sunt

(*) *Nam globus est ad cylindrum circumscriptum ut duo ad tria* (170. Lib. I.) et propterea, cum eadem sit globi et cylindri densitas eademque velocitas (ex Hyp.) quantitas motûs globi est ad quantitatem motûs cylindri ut duo ad tria, et tempus quo globus octo tertias partes diametri propriæ uniformiter describit, est ad tempus quo cylindrus eâdem uniformi velocitate quadruplum longitudinis suæ, seu duodecim tertias diametrorum globi describit, etiam ut duo ad tria. Quare (178) vis uniformis quâ totus

globi motus intereadum octo tertias partes diametri propriæ describit tolli possit vel generari, est ad vim uniformem quâ totus cylindri motus, quo tempore longitudinem quatuor diametrorum globi describit vel tolli vel generari possit ut duo ad tria directè et duo ad tria inversè, id est, in ratione æqualitatis. *Resistentia autem cylindri, &c.*

(†) * *Corol. 1.* Patet per Cor. 1. Prop. XXXVII., quia resistentia globi æqualis est resistentiæ cylindri circumscripti.

in ratione quæ componitur ex duplicatâ ratione velocitatis, et duplicatâ ratione diametri, et ratione densitatis mediorum.

Corol. 2. Velocitas maxima quâcum globus, vi ponderis sui comparativi, in fluido resistente potest descendere, ea est quam acquirere potest globus idem, eodem pondere, sine resistentiâ cadendo et casu suo describendo spatium quod sit ad quatuor tertias partes diametri suæ ut densitas globi ad densitatem fluidi. Nam globus tempore casus sui, cum velocitate cadendo acquisitâ, ^(u) describet spatium quod erit ad octo tertias diametri suæ, ut densitas globi ad densitatem fluidi; et vis ponderis motum hunc generans, erit ad vim quæ motum eundem generare possit, quo tempore globus octo tertias diametri suæ eâdem velocitate describit, ^(x) ut densitas fluidi ad densitatem globi: ideoque per hanc Propositionem, vis ponderis æqualis erit vi resistentiæ, et propterea globum accelerare non potest.

^(y) *Corol. 3.* Datâ et densitate globi et velocitate ejus sub initio motus,

^(u) * *Describet spatium quod erit ad octo tertias partes diametri suæ, &c.* Describet enim spatium duplum illius quod vi ponderis sui comparativi sine resistentiâ cadendo descripsit (30. Lib. II.), id est, *spatium quod erit ad octo tertias partes, &c.*

^(x) * *Ut densitas fluidi ad densitatem globi.* Sit D diameter globi, 2 F spatium quod sit ad $\frac{8}{3}$ D ut densitas globi ad densitatem fluidi; et tempus quo globus uniformiter describit spatium $\frac{8}{3}$ D, erit ad tempus quo eâdem uniformi velocitate describit spatium 2 F, ut $\frac{8}{3}$ D ad 2 F (5.

Lib. I.), id est, ut densitas fluidi ad densitatem globi. Cùm igitur vires uniformes sint reciproce ut tempora quibus motus æquales generant (279), patet propositum.

^(y) 282. Cor. 3. *Datâ et densitate globi et velocitate ejus sub initio motus et densitate fluidi datur ad omne tempus et velocitas globi, et ejus resistentiæ et spatium ab eo descriptum.* * Primum, ex datâ densitate globi, et densitate fluidi, invenietur, per Cor. 2, vis æqualis resistentiæ cùm velocitas ea est quam acquirere potest is globus, cadendo in vacuo per vim sui ponderis comparativi et describendo spatium quod sit ad quatuor tertias diametri suæ ut densitas globi ad densitatem fluidi.

Secundò, ex datâ hac resistentiâ invenietur resistentia quæ competit velocitati globi de quo agitur sub initio ejus motus, quia resistentiâ hic supponuntur esse ut quadrata velocitatum; istâ autem resistentiâ cognitâ dabitur tempus quo si hæc resistentia uniformiter ageret, totam velocitatem quam habet globus sub initio motus destruere posset, sicque si B C designet eam velo-

citatem initio motus simulque resistentiam ipsi competentem, designeturque per A B illud tempus quo ea velocitas per resistentiam uniformem destrui potest, et erecto perpendicularo A D, asymptotis A D, A B per punctum C describatur hyperbolâ, ex ejus hyperbolæ constructione dabitur ad quodlibet tempus (quod designabitur per B E) velocitas residua E F, resistentia B H, et spatium descriptum C B E F; quâ autem ratione hæc singula ad calculum revocentur, dicendum.

I. Vis illa quæ resistentiæ æqualis esse debet cùm corpus habet velocitatem maximam quam lapsu suo in fluido dato acquirere potest, est ipsum pondus comparativum corporis, sit ergo A ejus pondus, densitas data corporis est ad densitatem fluidi, ut A ad pondus æqualis voluminis fluidi, quo invento, detrahatur illud ex pondere A, relinquitur pondus comparativum globi in fluido quod dicatur B.

Ut præterea determinetur tempus quo eo pondere B corpus percurrat cadendo spatium quod sit ad quatuor tertias diametri suæ ut ejus densitas ad densitatem fluidi, sive, si dicatur D diameter et dicatur F spatium quod sit ad $\frac{4}{3}$ D ut

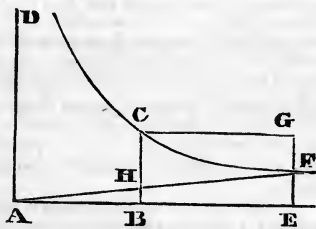
densitas globi ad densitatem medii, ut determinetur tempus quo globus pondere B cadendo percurrat spatium F posito quod grave cadendo in vacuo pondere A tempore unius minuti secundi pedes Parisienses $15\frac{1}{2}$ percurrat, et cùm spatia diversis viribus acceleratricibus descripta eodem tempore sint ut illæ vires, spatium $15\frac{1}{2}$ pedum pondere A uno minuto secundo percursum est ad spatium eodem tempore pondere B percursum ut A ad B. Ut autem est illud spatium, ad spatium F, ita quadratum minuti unius secundi ad quadratum temporis quo eo pondere

ut et densitate fluidi compressi quiescentis in quo globus movetur; datur ad omne tempus et velocitas globi et ejus resistentia et spatium ab eo descriptum, per Corol. 7. Prop. XXXV.

(^z) *Corol. 4.* Globus in fluido compresso quiescente ejusdem secum densitatis movendo, dimidiam motus sui partem prius amittet quam longitudinem duarum ipsius diametrorum descripserit, per idem Corol. 7.

B spatium F percurratur, quod tempus dicatur G, cumque velocitate per lapsum acquisitâ duplum spatii lapsus percursum uniformiter describatur ipso lapsus tempore, ideò velocitate per ndere B tempore G acquisitâ, eodem tempore G describeretur 2 F, cumque velocitas omnis exprimitur per spatium divisum per tempus, erit ea velocitas maxima $\frac{2F}{G}$ quæ in posterum dicatur H.

II. Datâ autem quâvis aliâ ejusdem globi velocitate in eodem fluido eaque dieatur M, resistentia ipsi competens ita obtinetur, ut quadratum velocitatis H ad quadratum velocitatis hujusce M, ita est resistentia adversus velocitatem H cui



pondus B æquipollet, ad resistentiam adversus velocitatem M, quam vocabo R; cum ergo prius data sit ratio A ad B dabitur etiam ratio A ad R ideòque dabitur spatium quod actione vi R uniformi suppositâ per unum minutum secundum describeretur, siquidem spatia per diversas vires uniformes acceleratrices descripta iisdem temporibus sunt ut illæ vires, ideòque A ad R ut $15\frac{1}{2}$ ped. ad spatium uno minuto secundo descriptum, cujus spatii duplum per unum minutum secundum divisum exprimit velocitatem vi R per unum minutum secundum productam. Unde invenietur tempus quo per eam vim R uniformiter agentem velocitas M produci vel etiam destrui posset, velocitates enim per eandem vim acquisitæ sunt ut tempora quibus acquiruntur; ergo velocitas tempore unius minuti secundi acquisita est ad velocitatem M, ut unum minutum secundum ad tempus quo vis R velocitatem M generare vel tollere posset. Unde tandem in hyperbolæ constructione datur valor temooris per lineam A B designati.

Sumatur ergo B E quod sit ad A B ut tempus quod assumere lubet ad tempus illud quo vis R velocitatem M quæ per B C exprimitur gene-

rare vel tollere potest uniformiter agendo, et ducatur ordinata E F, ea designabit velocitatem globi eo tempore superstitem quæ ex naturâ hyperbolæ habebitur, est enim A E, ad A B, sicut B C sive M ad E F, unde cum sit $A E = A B + B E$; sitque A B tempus mox inventum, B E tempus assumptum, B C sive M velocitas data, datur etiam E F.

Datur pariter resistentia B H, est enim B C ² ad E F ² ut R ad hancce novam resistentiam, quæ, prioribus datis, etiam dabitur.

Denique datur spatium a corpore descriptum, datur enim spatium quod velocitate constanti M tempore B E percurritur; est verò area B C G E ad spatium hyperbolicum B C F E, ut spatium velocitate constanti M tempore B E percursum, ad spatium percursum cum velocitate per resistentiam decrescente, at ex naturâ logarithmorum hyperbolicorum spatium hyperbolicum B C F E

est logarithmus quantitatis $\frac{A E}{A B}$, et quia logarithmi earumdem quantitatum in diversis logarithmorum seriebus sumpti sunt proportionales, sumatur logarithmus illius quantitatis $\frac{A E}{A B}$ in

tabulis vulgaribus, fiatque ut logarithmus denarii numeri in tabulis (sive unitas) ad 2.30258509 qui est logarithmus hyperbolicus ejusdem denarii numeri, ita logarith. quantitatis $\frac{A E}{A B}$ ex tabulis

desumptus ad logarithmum hyperbolicum ejus quantitatis, habebitur area B C F E, sit ergo dignitas hyperbolæ = 1, erit B C = $\frac{1}{A B}$ et

area B C G E = $\frac{1}{A B} \times B E$, ideòque ut $\frac{B E}{A B}$, ad logarithmum quantitatis $\frac{A E}{A B}$ e tabulis

desumptum et multiplicatum per 2.30258509. Ita spatium velocitate constanti B C tempore B E percursum, ad spatium percursum cum velocitate per resistentiam decrescente. Q. e. i.

(^z) * *Corol. 4.*; * cum globus et fluidum ejusdem densitatis supponantur, resistentia isto in casu erit æqualis vi quâ totus motus globi generari vel tolli posset quo tempore octo tertias diametri suæ uniformiter describeret, itaque sit B C motus globi, erit A B tempus quo uniformiter percurreret octo tertias suæ diametri, sit E F, dimidium B C, quoniam E F exprimit residuum motum, B E erit tempus quo dimidia pars motus amissa fuerit, sed B C ad E F ut A E ad A B et est B C ad E F ut 2 ad 1, per const. ergo etiam A E = 2 A B et B E = A B,

PROPOSITIO XXXIX. THEOREMA XXXI.

Globi, per fluidum in canali cylindrico clausum et compressum uniformiter progredientis, resistentia est ad vim, quâ totus ejus motus, interea dum octo tertias partes diametri suæ describit, vel generari possit vel tolli, in ratione quæ componitur ex ratione orificiî canalîs ad excessum hujus orificiî supra dimidium circuli maximi globi, et ratione duplicatâ orificiî canalîs ad excessum hujus orificiî supra circumulum maximum globi, et ratione densitatis fluidi ad densitatem globi quamproximè.

Patet per Corol. 2. Prop. XXXVII. procedit verò demonstratio (a) quemadmodum in Propositione præcedente.

Scholium.

In Propositionibus duabus novissimis (perinde ut in Lem. V.) suppono quòd aqua omnis congelatur quæ globum præcedit, et cujus fluiditas augeat resistentiam globi. Si aqua illa omnis liquescat, augebitur resistentia aliquantulum. Sed augmentum illud in his Propositionibus parvum erit et negligi potest, propterea quòd convexa superficies globi totum ferè officium glaciei faciat.

PROPOSITIO XL. PROBLEMA IX.

Globi, in medio fluidissimo compresso progredientis, invenire resistentiam per phænomena.

Sit A pondus globi in vacuo, B pondus ejus in medio resistente, D diameter globi, F spatium quod sit ad $\frac{4}{3}$ D ut densitas globi ad densitatem

ideoque dimidium motum amittet quo tempore percurreret uniformiter octo tertias diametri suæ; sed illud spatium uniformiter percursum est ad spatium percursum velocitate per resistentiam

decescente ut $\frac{B E}{A B}$ (sive $\frac{1}{1}$) ad logarithmum e

tabulis desumptum quantitatis $\frac{A E}{A B}$ (sive $\frac{2}{1}$)

multiplicatum per 2.30258509, et ille logarithmus est .3010300, productum ergo erit .6931, &c. ideò 1. ad .6931, &c. ut $\frac{8}{3}$ D, ad 1.84832 X D, quod quidem paulo minus est quam 2 D, ideò globus in fluido ejusdem densitatis dimidiam sui motus partem prius describet quam

longitudinem duarum ipsius diametrorum descripserit. Q. e. d.

(a) * Quemadmodum in Propositione præcedente. Demonstratio eadem manet, quæ in nota 281. adjungenda tantum hæc sunt: resistentia autem cylindri est ad hanc vim quam proximè in ratione quæ componitur ex ratione orificiî canalîs ad excessum hujus orificiî supra dimidium circuli maximi globi, et ratione duplicata orificiî canalîs ad excessum hujus orificiî supra circumulum maximum globi, et ratione densitatis fluidi ad densitatem globi (per Corol. 2. Prop. XXXVII.); et resistentia globi æqualis est resistentiæ cylindri, per Lem. V. VI. VII. Q. e. d.

medii, (^b) id est, ut A ad A — B, G tempus quo globus pondere B sine
resistentiâ cadendo describit spatium F, et H velocitas quam globus hocce
casu suo acquirit. Et erit H velocitas maxima quâcum globus, pondere
suo B, in medio resistente potest descendere, per Corol. 2. Prop.
XXXVIII. et resistentia, quam globus eâ cum velocitate descendens pa-
titur, æqualis erit ejus ponderi B: resistentia verò,* quam patitur in aliâ
quâcunque velocitate, erit ad pondus B in duplicatâ ratione velocitatis
hujus ad velocitatem illam maximam H, per Corol. 1. Prop. XXXVIII.

Hæc est resistentia quæ oritur ab inertîa materiæ fluidi. Ea verò quæ oritur ab elasticitate, tenacitate, et frictione partium ejus, (°) sic investigabitur.

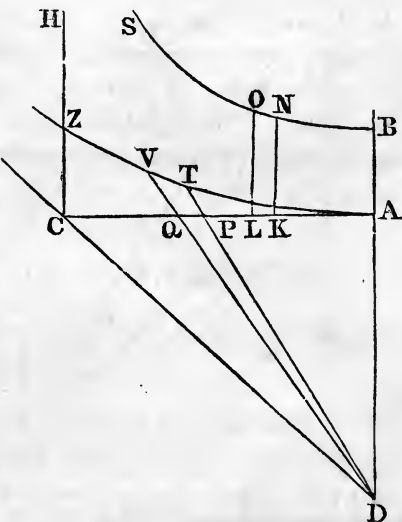
(^b) 283. * *Id est, ut A ad A — B.* Densitates corporum ejusdem voluminis sunt eorumdem pondera in vacuo (2. et 3. Lib. I.); sed A est pondus globi in vacuo, et A — B pondus æqualis globi aquæ etiam in vacuo; nam globus A aquæ immersum ponderis sui partem amittit æqualem ponderi parti voluminis aquæ (per Cor. 6. Prop. XX.). Ergo, &c.

(^c) 284. * *Sic investigabitur.* Ut eorum quæ hic Newtonus profert, demonstratio facilis intelligatur, non nulla revocanda sunt, quæ in Propositionibus VIII. et IX. demonstravit. Sinto CH et AB rectæ ad datam AC perpendicularæ, CH quidem infinita, et B A æqualis $\frac{1}{4}$ AC. Centro C asymptotis CH, C A describatur per punctum B hyperbola BNS capiuntur AC, AP, AK continuè proportionales, et per punctum K ducatur ad hyperbolam recta KN parallela AB. Et si corpus grave e quiete cadat in medio quod in duplicatâ velocitatis ratione resistit, exponatque area ABNK spatium a corpore cadente descriptum; velocitas corporis hocce casu acquisita exponi poterit per lineam AP, et ipsius velocitas maxima per datam AC (per Cor. 1. et 2. Prop. VIII.). Producat jam BA ad D ut sit AD æqualis AC, jungatur DC, et centro D, asymptoto DC ac vertice principali A describatur altera hyperbola ATZ, quæ lineam DP productam secet in T, et lineam DQ ipsi DP infinitè propinquam in V; et sector evanescens DTV erit æqualis $\frac{PDQ \times AC}{CK}$, et sector

A T D tempus exponet quo corpus cadendo describit spatium A B N K et quo velocitatem A P acquirit (per Casum 2. Prop. IX.). Spatium verò quod corpus tempore quovis A T D cadendo describit, erit ad spatium quod corpus velocitate maximâ A C, eodem tempore uniformiter progrediendo, describere potest, ut area A B N K ad aream A T D (per Cor. 1. Prop. IX.), et tempus quo corpus in medio resistente cadendo velocitatem A P acquirit, erit ad tempus quo velocitatem maximam A C in medio non resistente vi ponderis sui comparativi cadentis

do acquirere posset, ut sector $A T D$ ad triangulum $A D C$ (per Cor. 5. Prop. IX.).

285. His præsuppositis, dicantur $A C = A D = a$, $A B = \frac{1}{4} a$, $A P = x$, $P Q = d x$, et quia $A C : A P = A P : A K$, erit $A K$



$$\begin{aligned}
 &= \frac{xx}{a}, CK = \frac{aa - xx}{a}, \text{ triangulum } PDQ \\
 &= \frac{1}{2} a dx, \text{ et sector } DTV = \frac{PDQ \times AC}{CK} \\
 &= \frac{1}{2} a^3 dx = \frac{1}{4} a a dx + \frac{1}{4} a a dx; \text{ undè,} \\
 &\text{sumtis fluentibus, habetur sector } ATD = \\
 &\frac{1}{4} a a L. a + x - \frac{1}{4} a a L. a - x = \frac{1}{4} a a \\
 &L. \frac{a + x}{a - x}, \text{ cui quantitati nihil addendum vel sub-} \\
 &\text{ducendum est, quia ubi fit } ATD = o, \text{ et } x = o, \\
 &\text{evanescit, ut oportet. Ducatur } L O \text{ parallela}
 \end{aligned}$$

0, 4342944819 $\frac{2}{G} P$, sitque L logarithmus numeri $\frac{N+1}{N}$: et velocitas

cadendo acquisita erit $\frac{N-1}{N+1} H$, altitudo autem descripta erit $\frac{2}{G} P F -$

1, 3862943611 $F + 4$, 605170186 $L F$. ^(d) Si fluidum satis profundum

sit negligi potest terminus 4, 605170186 $L F$; et erit $\frac{2}{G} P F -$

1, 386294611 F altitudo descripta quamproximè. Patent hæc per Libri

secundi Propositionem nonam et ejus Corollaria, ex hypothesi quod globus nullam aliam patiatur resistentiam nisi quæ oritur ab inertia materiæ.

Si verò aliam insuper resistentiam patiatur, descensus erit tardior, et ex retardatione innotescet quantitas hujus resistentiæ.

Ut corporis in fluido cadentis velocitas et descensus facilius innotescant, composui tabulam sequentem, cujus columna prima denotat tempora descensûs, secunda exhibet velocitates cadendo acquisitas existente velocitate maximâ 100000000, tertia exhibet spatia temporibus illis cadendo descripta existente $2 F$ spatio quod corpus tempore G cum velocitate maximâ describit, et quarta exhibet spatia iisdem temporibus cum velocitate maximâ descripta. Numeri in quartâ columnâ sunt $\frac{2}{G} P$, et subdu-

cendo numerum 1, 3862944 — 4, 6051702 L , inveniuntur numeri in tertiâ columnâ, et multiplicandi sunt hi numeri per spatium F ut habeantur spatia cadendo descripta. Quinta his insuper adjecta est columna, quæ continet spatia descripta iisdem temporibus a corpore, vi ponderis sui comparativi B , ^(e) in vacuo cadente.

2, 302585092994, seu per 2, 302585093. Hic numerus dicitur M , logarithmus numeri 4 in tabulis sumptus Q , et logarithmus etiam tabularis numeri $\frac{N+1}{N}$ sit L ; et erit $S = \frac{2}{G} P F -$

$M Q F + 2 M L F$. Est autem $2 M =$ 4, 605170186, et Q in tabulis vulgaribus est 0, 60206; seu accuratius 0, 60205999133, ideò- que $M Q =$ 1, 3862943611 quamproximè. Quare altitudo S , quam globus in medio resis-

tente cadendo tempore P describit, est $\frac{2}{G} P F -$ 1, 3862943911 $F + 4$, 605170186 $L F$, uti Newtonus definivit.

^(d) * Si fluidum satis profundum sit, id est, si altitudo S quam globus tempore P cadendo describit, satis magna fuerit, negligi potest terminus 4, 605170186 $L F$. Cum enim sit L loga-

rithmus numeri $\frac{N+1}{N}$, ubi N est numerus satis magnus, seu ubi numerus $\frac{N+1}{N}$ est fere æqua-

lis unitati, logarithmus L evanescit quam proximè. Sed, si velocitas maxima dicatur H , et velocitas tempore P casu globi acquisita V , est

$H : V = a : x$ (285), et ideò $\frac{H+V}{H-V} = \frac{a+x}{a-x}$

$= N$, et quando spatium descriptum S satis magnum est, fit $V = H$ quam proximè, ac

proinde $\frac{H+V}{H-V}$ seu N numerus satis magnus, ut ex sequenti tabula manifestum est. Patet ergo propositum.

^(e) * In vacuo cadente. Hujus tabulæ constructio paulo fusius exponenda videtur. Numeri singuli columnæ primæ, quibus exprimitur ratio temporis P ad tempus G , assumuntur pro lubitu; numeri verò in columna quarta correspondentes facillimè reperiuntur. Cum enim spatium tempore G velocitate maximâ H uniformiter descriptum sit $2 F$, et spatia eadem uniformi velocitate descripta temporibus, quibus describuntur, proportionalia sint; numeri co-

| <i>Tempora P</i> | <i>Velocitates ca- dentis in fluido.</i> | <i>Spatia caden- do descripta in fluido.</i> | <i>Spatia motu maximo de- scripta.</i> | <i>Spatia caden- do descripta in vacuo.</i> |
|----------------------|--|--|--|---|
| 0,001G | 999999 $\frac{29}{30}$ | 0,000001F | 0,002F | 0,000001F |
| 0,01G | 999967 | 0,0001F | 0,2F | 0,0001F |
| 0,1G | 9966799 | 0,0099834F | 0,2F | 0,01F |
| 0,2G | 19737532 | 0,0397361F | 0,4F | 0,04F |
| 0,3G | 29131261 | 0,0886815F | 0,6F | 0,09F |
| 0,4G | 37994896 | 0,1559070F | 0,8F | 0,16F |
| 0,5G | 46211716 | 0,2402290F | 1,0F | 0,25F |
| 0,6G | 53704957 | 0,3402706F | 1,2F | 0,36F |
| 0,7G | 60436778 | 0,4545405F | 1,4F | 0,49F |
| 0,8G | 66403677 | 0,5815071F | 1,6F | 0,64F |
| 0,9G | 71629787 | 0,7196609F | 1,8F | 0,81F |
| 1G | 76159416 | 0,8675617F | 2F | 1F |
| 2G | 96402758 | 2,6500055F | 4F | 4F |
| 3G | 99505475 | 4,6186570F | 6F | 9F |
| 4G | 99932930 | 6,6143765F | 8F | 16F |
| 5G | 99990920 | 8,6137964F | 10F | 25F |
| 6G | 99998771 | 10,6137179F | 12F | 36F |
| 7G | 99999834 | 12,6137073F | 14F | 49F |
| 8G | 99999980 | 14,6137059F | 16F | 64F |
| 9G | 99999997 | 16,6137057F | 18F | 81F |
| 10G | 99999999 $\frac{3}{5}$ | 18,6137056F | 20F | 100F |

lumnæ quartæ, duplicatis numeris columnæ primæ correspondentibus, habentur. Quia verò spatia, a corpore vi ponderis sui comparativi B sine resistentia cadente, descripta, sunt in duplicatâ ratione temporum quibus describuntur, et tempore G describitur spatium F; numeri columnæ quintæ sunt quadrata numerorum correspondentium in columna prima. Numeri columnæ secundæ velocitatem acquisitam cadendo

in fluido tempore P indicant quæ est $\frac{N-1}{N+1}$

× H, sicque inveniuntur: assumpto in columna prima termino quovis, exempli causâ, 2 G pro P, fit $\frac{2P}{G} = \frac{4G}{G} = 4$, et hinc 0,4342944819

$\frac{2P}{G} = 1,7371779276$. Huic logarithmo in tabulis congruit numerus absolutus 54, 59815 = N; unde fit $\frac{N-1}{N+1} = \frac{5359815}{5559815}$, et quia H = 100000000 (per Hyp.), velocitas tempore P, sive 2 G, acquisita $\frac{N-1}{N+1}$ H, est 96402758,

uti Newtonus in tabula posuit. Inventis hoc modo numeris columnæ secundæ, inveniuntur quoque numeri columnæ tertiæ, videlicet $\frac{2P}{G}$ — 1, 386293611 + 4, 6051702 L. Quoniam

enim datus est numerus $\frac{2P}{G}$, et jam inventus fuit

numerus N, cognoscetur numerus $\frac{N+1}{N}$ cum ipsius logarithmo L; atque ita obtinebitur numerus columnæ tertiæ.

286. Ex hac porro tabulâ patet verum esse posse, quod nonnulli se observasse testantur, nimirum gravia in mediis resistentibus cadentia brevi satis tempore ad maximam quam acquirere possint velocitatem pervenire et postea moveri uniformiter; licet per theoriam non nisi tempore infinito, seu nunquam, possint maximam illam velocitatem reverâ acquirere. Nam si tempus P quo globus in fluido quocumque cadit, sit æquale tempori 5 G; globi velocitas acquisita erit ad velocitatem maximam ut 9999092 ad 10000000, seu ut 1. ad 1,0000903, quamproximè, et spatium hoc tempore 5 G descriptum erit 8, 6137964 F, et deinde spatia descripta crescent fere in progressionem arithmetica ad modum temporum. Elapso igitur tempore 4 G vel 5 G globus uniformiter descendere videbitur, licet ejus velocitas reverâ perpetuò crescat. Si verò assumatur tempus P æquale 10 G, tum velocitas acquisita est ad velocitatem maximam ut 99999999 $\frac{3}{5}$ ad 100000000, et tantorum numerorum differentia $\frac{3}{5}$ prorsus insensibilis est oculis humanis.

Scholium.

Ut resistentias fluidorum investigarem per experimenta, paravi vas ligneum quadratum, longitudine et latitudine internâ digitorum novem ^(f) pedis Londinensis, profunditate pedum novem cum semisse, idemque implevi aquâ pluviali; et globis ex cerâ et plumbo incluso formatis, notavi tempora descensus globorum, existente descensus altitudine 112 digitorum pedis. Pes solidus cubicus Londinensis continet 76 libras Romanas aquæ pluvialis, et pedis hujus digitus solidus continet $\frac{1}{3}\frac{9}{8}$ uncias libræ hujus ^(g) seu grana 253 $\frac{1}{2}$; et globus aqueus diametro digiti unius descriptus continet grana 132, 645 in medio aëris, ^(h) vel grana 132, 8 in vacuo; ⁽ⁱ⁾ et globus quilibet alius est ut excessus ponderis ejus in vacuo supra pondus ejus in aquâ.

Exper. 1. Globus, cujus pondus erat 156 $\frac{1}{4}$ granorum in aëre et 77 granorum in aquâ, altitudinem totam digitorum 112 tempore minutorum quatuor secundorum descripsit. Et experimento repetito, globus iterum cecidit eodem tempore minutorum quatuor secundorum.

^(k) Pondus globi in vacuo est 156 $\frac{1}{3}\frac{5}{8}$ gran. et excessus hujus ponderis supra pondus globi in aquâ est 79 $\frac{1}{3}\frac{5}{8}$ gran. ^(l) Unde prodit globi diameter 0, 84224 partium digiti. Est autem ut excessus ille ad pondus globi

^(f) * *Pedis Londinensis.* Pes Londinensis est ad pedem Parisiensem ut 15 ad 16; uterque in digitos 12, et digitus in 12 lineas dividitur.

^(g) * *Seu grana.* Libra Romana uncias 12, uncia 480. grana continet.

^(h) 287. * *Vel grana 132, 8 in vacuo.* Corpus quodlibet ponderis sui partem amittit in aëre æqualem ponderi paris voluminis aëris; corporum vero pondera absoluta sub paribus voluminibus sunt ut eorum densitates, et densitas aquæ, juxta Newtonum, est ad densitatem aëris ut 860 ad 1. Quare, cum globi aquei pondus in aëre parum differat ab ejusdem pondere in vacuo, dicendum est, ut 860 ad 1, ita pondus globi aquei granorum 132, 645 ad pondus æqualis globi aëris, quod proinde erit granorum 0, 1543 quam proximè. Addatur pondus hoc ponderi granorum 132, 645, et summa gran. 132, 7993, seu gran. 132, 8 erit pondus prædicti globi aquæ in vacuo quam proximè. Dato igitur pondere globi cujuslibet aquei in aëre, invenitur ejus pondus in vacuo, si ponderi dato addatur id quod ex divisione ejusdem ponderis per numerum 860 habetur.

⁽ⁱ⁾ 288. * *Et globus quilibet, &c.* Globus quilibet E est ad globum aqueum C diametro digiti unius descriptum, ut excessus ponderis globi E in vacuo supra pondus ejus in aqua, ad

pondus granorum 132, 8. Nam excessus ponderis globi E in vacuo supra pondus ejus in aquâ est pondus globi aquæ ejusdem cum globo E diametri; sed globi aquæ homogenei sunt ut eorumdem pondera: est igitur globus E ad globum C ut excessus ponderis globi E in vacuo supra pondus ejus in aqua, ad pondus 132, 8 granorum.

^(k) * *Pondus globi in vacuo est 156 $\frac{1}{3}\frac{5}{8}$ gran.* Si enim ex pondere globi in aëre gran. 156 $\frac{1}{4}$ subducatur pondus ejus in aqua, quod est gran. 77, residuum erit pondus globi aquæ ejusdem voluminis gran. 79 $\frac{1}{4}$; et propterea (287) ut habeatur pondus globi in vacuo, ponderi gran.

156 $\frac{1}{4}$ addendum est pondus gran. $\frac{79\frac{1}{4}}{860}$, et prodit pondus globi in vacuo gran. 156 $\frac{1}{3}\frac{5}{8}$ quam proximè.

^(l) * *Unde prodit globi diameter, &c.* Est enim (288) pondus gran. 132, 8 ad excessum 79 $\frac{1}{3}\frac{5}{8}$, ut globus diametro digiti unius descriptus ad globum quæsitum; ideoque ut diametri 1 digiti cubus 1 ad diametri globi quæsitum cubum,

qui proinde erit $\frac{79\frac{1}{3}\frac{5}{8}}{132,8}$ partium digiti cubici.

Hujus fractionis radix cubica, seu globi diameter, est 0, 84224 partium digiti quam proximè.

in vacuo, ^(m) ita densitas aquæ ad densitatem globi, ⁽ⁿ⁾ et ita partes octo tertiæ diametri globi (viz. 2, 24597 dig.) ad spatium 2 F, ^(o) quod proinde erit 4, 4256 dig. Globus tempore minuui unius secundi, toto suo pondere granorum $156\frac{1}{3}\frac{5}{8}$, ^(p) cadendo in vacuo describet digitos $193\frac{1}{3}$, et pondere granorum 77, eodem tempore sine resistentiâ cadendo in aquâ ^(q) describet digitos 95, 219; ^(r) et tempore G, quod sit ad minutum unum secundum in subduplicatâ ratione spatii F seu 2, 2128 dig. ad 95, 219 dig. describet 2, 2128 dig. et velocitatem maximam H acquireret quâcum potest in aquâ descendere. ^(s) Est igitur tempus G 0'', 15244. Et hoc tempore G, cum velocitate illâ maximâ H, globus describet spatium 2 F digitorum 4, 4256; ^(t) ideoque tempore minutorum quatuor secundorum describet spatium digitorum 116, 1245. ^(u) Subducatur spatium 1, 3862944 F seu 3, 0676 dig. et manebit spatium 113, 0569 digitorum quod globus cadendo in aquâ, in vase amplissimo, tempore minutorum quatuor secundorum describet. Hoc spatium, ob angustiam vasis lignei prædicti, ^(x) minuui

^(m) * Ita densitas aquæ ad, &c. (283).

⁽ⁿ⁾ * Et ita partes octo tertiæ diametri globi, &c. Per Prop. XL. Lib. II.

^(o) * Quod proinde erit 4, 4256 dig. Nam $79\frac{1}{3}\frac{5}{8} : 156\frac{1}{3}\frac{5}{8} = 3015 : 5941 = 2, 24597 : 4, 4256$, quam proximè.

^(p) 289. * Cadendo in vacuo describet digitos $193\frac{1}{3}$. Quoniam corporis, præsertim gravioris, oscillationes quæ in minoribus arcubus fiunt, iisdem quam proximè temporibus peraguntur in aëre et in vacuo (per Cor. 2. Prop. XXVII. Lib. II.); spatium quod grave cadendo in vacuo tempore minuti unius secundi describit, est pedum Parisiensium $15\frac{1}{2}$, seu accuratius digitorum $181\frac{1}{2}$ quam proximè (471. Lib. I.); et quia pes Londinensis pede Parisiensi minor est in ratione 15 ad 16, erit spatium illud digitorum Londinensium $193\frac{1}{3}\frac{1}{4}$, seu fere $193\frac{1}{4}$. Hoc spatium augeri paululum debet ob pondus in aëre oscillantis diminutum, et ideò poni potest digit. Lond. $193\frac{1}{3}$ quam proximè.

^(q) * Describet digitos 95, 219. Nam vires uniformes sunt ut spatia quæ corpus viribus illis agitando dato tempore describit (179); et propterea $156\frac{1}{3}\frac{5}{8}$ est ad 77 ut $193\frac{1}{3}$ dig. ad spatium quod globus vi ponderis granorum 77 tempore minuti unius secundi sine resistentiâ cadendo describit; unde spatium hoc prodit 95, 219 digit. quam proximè.

^(r) * Et tempore G, quod sit, &c. Spatia quæ corpus vi ponderis sui comparati 77 gran. sine resistentiâ cadendo describit, sunt in duplicatâ ratione temporum quibus describuntur (27. Lib. I.). Ergo tempus G, quo corpus vi ponderis sui comparati sine resistentiâ cadendo describit spatium F (per Prop. XL.), est ad minutum unum secundum in subduplicatâ ratione spatii F seu 2, 2128 dig. ad 95, 219 digit.

^(s) 290. * Est igitur tempus G 0'', 15244. Si juxta notam 286, multiplicetur hæc fractio per numerum 5, productum erit 0'', 7622 seu 46''' ferè. Quare globus, cujus diameter est 0, 84224 partium digiti et pondus in aëre $156\frac{1}{3}$ gran., in aqua cadendo tempore 46''' describet spatium 19 dig. circiter et maximam suam velocitatem acquirere atque postea uniformi velocitate descendere videbitur (286).

^(t) * Ideoque tempore minutorum quatuor secundorum, &c. Sunt enim tempora ut spatia velocitate uniformi H descripta, et 0'', 15244 est ad 4'' ut 4, 4256 ad 116, 1245 ferè.

^(u) * Subducatur spatium, &c. Tempus P est minutorum secundorum quatuor, et ut G ad P ita est 2 F ad digitos 116, 1245 = $\frac{2 P F}{G}$, sed (per Prop. XL.) spatium quod globus in aqua cadendo tempore P describit, est $\frac{2 P F}{G}$

— 1, 3862944 F, neglecto, scilicet, termino 4, 60517016 L F, qui ob parvitatem hic potest tutò contemni.

^(x) 291. * Minui debet in ratione, &c. Globi datâ velocitate moti resistentia in vase amplissimo sit r, in vase angustiore R, hujus vasis orificium æquale sit circulo c, circulus globi maximus sit m, densitas globi δ, densitas fluidi d; vis uniformis quâ totus globi motus, quo tempore octo tertias partes diametri suæ uniformiter describeret tolli possit vel generari, sit p. Et (per Prop. XXXVIII.) erit p : r = δ : d; et (per Prop. XXXIX.) R : p = d c³ : δ [c — $\frac{1}{2}$ m] × [c — m]²; et propterea, conjunctis his rationibus, R : r = c³ : [c — $\frac{1}{2}$ m] × [c — m]². Datâ igitur velocitate globi, resistentia in vase amplissimo est ad resistentiam in vase angustiore in datâ ratione [c — $\frac{1}{2}$ m] × [c — m]² ad c³. Brevitatis causâ ponatur r ad R ut 1 ad n.

debet in ratione quæ componitur ex subduplicatâ ratione orificii vasis ad excessum orificii hujus supra semi-circulum maximum globi et ex simplici ratione orificii ejusdem ad excessum ejus supra circulum maximum globi, id est, in ratione 1 ad 0,9914. Quo facto, habebitur spatium 112,08 digitorum, quod globus cadendo in aquâ in hoc vase ligneo tempore minorum quatuor secundorum per theoriam describere debuit quamproximè. Descripsit verò digitos 112 per experimentum.

Exper. 2. Tres globi æquales, quorum pondera seorsim erant $76\frac{1}{3}$ granorum in aëre et $5\frac{1}{16}$ granorum in aquâ, successivè demittebantur, et unusquisque cecidit in aquâ tempore minorum secundorum quindecim, casu suo describens altitudinem digitorum 112.

(*γ*) Computum ineundo prodeunt pondus globi in vacuo $76\frac{1}{2}$ gran. excessus hujus ponderis supra pondus in aquâ $71\frac{1}{8}$ gran. diameter globi 0,81296 dig. octo tertiæ partes hujus diametri 2,16789 dig. spatium 2 F 2,3217 dig. spatium quod globus pondere $5\frac{1}{16}$ gran. tempore 1" sine resistantiâ cadendo describat 12,808 dig. et tempus G 0",301056. Globus igitur, velocitate maximâ quâcum potest in aquâ vi ponderis $5\frac{1}{16}$ gran. descendere, tempore 0",301056 describet spatium 2,3217 dig. et tem-

Quando velocitas in vase amplissimo maxima est, seu H, resistantia æqualis est ponderi B globi in aqua, et F est spatium quod globus tempore G vi ponderis B sine resistantiâ cadendo describit ut velocitatem illam H acquirat. Sit h velocitas maxima globi in vase angustiore, quam cum acquisivit, resistantia ejus æqualis est ponderi B; et cum resistantia globi in vase angustiore æqualis sit n B ubi velocitas ejus est H (ex demonstratis), et resistantiæ sint ut quadrata velocitatum, erit $H : h :: B : b :: n : 1$, idèoque $H : h = \sqrt{n} : 1$. Sit g tempus quo globus pondere B sine resistantiâ cadendo acquirit velocitatem h, et f spatium quod eodem

tempore describit; et erit $H : h = \frac{F}{G} : \frac{f}{g}$, ac

proinde $\frac{F}{G} : \frac{f}{g} = \sqrt{n} : 1$. Porro spatia in vase

amplissimo tempore P, quod satis magnam habet rationem ad tempus G, cadendo descripta, sunt quam proximè ut $\frac{2PF}{G}$, seu ut spatia eo-

dem tempore motu maximo descripta, ut ex Prop. XL. et ex tabulâ huic scholio præfixâ patet; et similiter spatium eodem tempore P in vase angustiore descriptum erit etiam ut $\frac{2Pf}{g}$

ferè. Quare cum sit $\frac{2PF}{G}$ ad $\frac{2Pf}{g}$ ut $\frac{F}{G}$ ad $\frac{f}{g}$, id est (ex demonstr.) ut \sqrt{n} ad 1; spatium

tempore P in vase amplissimo descriptum erit ad spatium eodem tempore in vase angustiore descriptum, ut \sqrt{n} ad 1, id est, ut $c^{\frac{1}{2}}$ ad $[c - m]$

$\times [c - \frac{1}{2}m]^{\frac{1}{2}}$, aut quod idem est, in ratione quæ componitur ex subduplicatâ ratione orificii vasis c ad excessum $c - \frac{1}{2}m$ orificii hujus supra semi-circulum maximum globi, et ex simplici ratione orificii ejusdem c ad excessum ejus $c - m$, supra circulum maximum globi.

Sed vasis orificium c est 81 digitorum (ex dictis initio scholii hujus), et circuli m diameter inventa est 0,84224 partium digiti, idèoque si dicatur ut 7 ad 11 ita 0,84224 digit. ad semi-peripheriam circuli m, hæc invenietur digit. 1,32352, et hinc circulus m prodit 0,5573 partium digiti quadrati circiter; ex quibus habetur

$\frac{c}{c - m} = 1,0069$, et $\frac{c^{\frac{1}{2}}}{[c - \frac{1}{2}m]^{\frac{1}{2}}} = 1,0017$, ac

proinde $\frac{c^{\frac{1}{2}}}{[c - m] \times [c - \frac{1}{2}m]^{\frac{1}{2}}} = 1,00861$.

Quare spatium in vase amplissimo descriptum digit. 113,0569 est ad spatium in vase angustiore eodem tempore minorum quatuor secundorum descriptum, ut 1,00861 ad 1, seu ut 1 ad 0,9914 ferè; unde hoc spatium prodit 111,08 digit.

(*γ*) * *Computum ineundo*, &c. Calculo experimenti primi fusè exposito, nulla superest difficultas in computo simili experimenti hujus.

pore 15" spatium 115, 678 dig. Subducatur spatium 1, 3862944 F seu 1, 609 dig. et manebit spatium 114, 069 dig. quod proinde globus eodem tempore in vase latissimo cadendo describere debet. Propter angustiam vasis nostri detrahi debet spatium 0, 895 dig. circiter. Et sic manebit spatium 113, 174 dig. quod globus, cadendo in hoc vase, tempore 15" describere debuit per theoriam quamproximè. Descripsit veros digitos 112 per experimentum. Differentia est insensibilis.

Exper. 3. Globi tres æquales, quorum pondera seorsim erant 121 gran. in aëre et 1 gran. in aquâ, successive demittebantur; et cadebant in aqua temporibus 46", 47", et 50", describentes altitudinem digitorum 112.

(^z) Per theoriam hi globi cadere debuerunt tempore 40" circiter. Quod tardius ceciderunt, utrum minori proportioni resistentiæ quæ a vi inertiae in tardis motibus oritur, ad resistentiam quæ oritur ab aliis causis tribuendum sit; an potius bullulis nonnullis globo adhærentibus, vel rarefactioni ceræ ad calorem vel tempestatis vel manus globum demittentis, vel etiam erroribus insensibilibus in ponderandis globis in aquâ, incertum esse puto. Ideoque pondus globi in aquâ debet esse plurimum granorum, ut experimentum certum et fide dignum reddatur.

Exper. 4. Experimenta hactenus descripta cœpi, ut investigarem resistentias fluidorum, antequam theoria in propositionibus proximè præcedentibus exposita mihi innotesceret. Postea, ut theoriam inventam examinarem, paravi vas ligneum latitudine internâ digitorum $8\frac{3}{4}$, profunditate pedum quindecim cum triente. Deinde ex cerâ et plumbo incluso globos quatuor formavi, singulos pondere $139\frac{1}{4}$ granorum in aëre et $7\frac{1}{2}$ granorum in aquâ. Et hos demisi ut tempora cadendi in aqua per pendulum, ad semi-minuta secunda oscillans, mensurarem. Globi, ubi ponderabantur et postea cadebant, frigidi erant et aliquamdiu frigidi manserant; quia calor ceram rarefacit, et per rarefactionem diminuit pondus globi in aqua, et cera rarefacta non statim ad densitatem pristinam per

(^z) * Per theoriam hi globi cadere debuerunt tempore 40" circiter. Cum pondus globi sit 121 granorum in aëre, et 1 grani in aqua, erit pondus æqualis globi aquæ granorum 120; et ideo pondus globi in vacuo gran. $121\frac{120}{860}$ seu $121\frac{6}{43}$ (287). Excessus hujus ponderis supra pondus globi in aqua est gran. $120\frac{6}{43}$. Unde prodeunt globi diameter 0, 9671 partium digiti, spatium 2 F 2, 6004 digitorum, spatium quod globus pondere 1 grani sine resistentia cadendo tempore minuti unius secundi describit digit. 1, 5959, et tempus G 0", 9026. Hoc tempore globus cum

velocitate maximâ H uniformiter progrediendo describet spatium 2 F seu 2, 6004 dig. et tempore 40" describet spatium 115, 2404 dig. Subducatur spatium 1, 3862944 F seu 1, 8024 dig. et manebit spatium 113, 438 dig. quod globus cadendo in aqua in vase amplissimo tempore 40" describeret; et hoc spatium, propter angustiam vasis aliquantulum minui debet, nimirum in ratione 10049 ad 10025 circiter. Globi igitur per theoriam spatium 112 digitorum cadendo describere debuerunt tempore 40" circiter.

frigus reducitur. Antequam caderent, immergebantur penitus in aquam; ne pondere partis alicujus ex aquâ extantis descensus eorum sub initio acceleraretur. Et ubi penitus immersi quiescebant, demittebantur quam cautissimè, ne inapulum aliquem a manu demittente acciperent. Ceciderunt autem successivè temporibus oscillationum $47\frac{1}{2}$, $48\frac{1}{2}$, 50 et 51, describentes altitudinem pedum quindecim et digitorum duorum. Sed tempestas jam paulò frigidior erat quàm cum globi ponderabantur, ideòque iteravi experimentum alio die, et globi ceciderunt temporibus oscillationum 49, $49\frac{1}{2}$, 50 et 53, ac tertio temporibus oscillationum $49\frac{1}{2}$, 50, 51 et 53. Experimento sæpius capto, globi ceciderunt maximâ ex parte temporibus oscillationum $49\frac{1}{2}$ et 50. • Ubi tardius cecidere, suspicor eosdem retardatos fuisse impingendo in latera vasis.

Jam computum per theoriam ineundo, prodeunt pondus globi in vacuo $139\frac{2}{5}$ granorum. Excessus hujus ponderis supra pondus globi in aquâ $132\frac{11}{10}$ gran. Diameter globi 0,99868 dig. Octo tertiæ partes diametri 2,66315 dig. Spatium 2 F 2,8066 dig. Spatium quod globus pondere $7\frac{1}{8}$ granorum, tempore minuti unius secundi, sine resistentiâ cadendo describit 9,88164 dig. Et tempus G 0'', 376843. Globus igitur, velocitate maximâ quâcum potest in aquâ vi ponderis $7\frac{1}{8}$ granorum descendere, tempore 0'', 376843 describit spatium 2,8066 digitorum, et tempore 1'' spatium 7,44766 digitorum, et tempore 25'' seu oscillationum 50 spatium 186,1915 dig. Subducatur spatium 1,386294 F, seu 1,9454 dig. et manebit spatium 184,2461 dig. quod globus eodem tempore in vase lattissimo describet. Ob angustiam vasis nostri, minuatur hoc spatium in ratione quæ componitur ex subduplicatâ ratione orificiî vasis ad excessum hujus orificiî supra semi-circulum maximum globi, et simplici ratione ejusdem orificiî ad excessum ejus supra circulum maximum globi; et habebitur spatium 181,86 digitorum, quod globus in hoc vase tempore oscillationum 50 describere debuit per theoriam quamproximè. Descripsit verò spatium 182 digitorum tempore oscillationum $49\frac{1}{2}$ vel 50 per experimentum.

Exper. 5. Globi quatuor pondere $154\frac{3}{8}$ gran. in aëre et $21\frac{1}{2}$ gran. in aquâ sæpe demissi, cadebant tempore oscillationum $28\frac{1}{2}$, 29, $29\frac{1}{2}$ et 30, et nonnunquam 31, 32 et 33, describentes altitudinem pedum quindecim et digitorum duorum.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 29 quamproximè.

Exper. 6. Globi quinque pondere $212\frac{3}{8}$ gran. in aëre et $79\frac{1}{2}$ in aquâ sæpe demissi, cadebant tempore oscillationum 15, $15\frac{1}{2}$, 16,

17 et 18, describentes altitudinem pedum quindecim et digitorum duorum.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 15 quamproximè.

Exper. 7. Globi quatuor pondere $293\frac{3}{8}$ gran. in aëre et $35\frac{7}{8}$ gran. in aquâ sæpe demissi, cadebant tempore oscillationum $29\frac{1}{2}$, 30, $30\frac{1}{2}$, 31, 32 et 33, describentes altitudinem pedum quindecim et digiti unius cum semisse.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 28 quamproximè.

Causam investigando cur globorum, ejusdem ponderis et magnitudinis, aliqui citius alii tardius caderent, in hanc incidi; quod globi ubi primum demittebantur et cadere incipiebant, oscillarent circum centra, latere illo quod forte gravius esset primum descendente, et motum oscillatorium generante. Nam per oscillationes suas globus majorem motum communicat aquæ, quam si sine oscillationibus descenderet; et communicando, amittit partem motûs proprii quo descendere deberet: et pro majore vel minore oscillatione, magis vel minus retardatur. Quinetiam globus recidit semper a latere suo quod per oscillationem descendit, et recedendo appropinquat lateribus vasis et in latera nonnunquam impingitur. Et hæc oscillatio in globis gravioribus fortior est, in majoribus aquam magis agit. Quâpropter, ut oscillatio globorum minor redderetur, globos novos ex cerâ et plumbo construxi, infigendo plumbum in latus aliquod globi prope superficiem ejus; et globum ita demisi, ut latus gravius, quoad fieri potuit, esset infimum ab initio descensus. Sic oscillationes factæ sunt multo minores quam prius, et globi temporibus minus inæqualibus ceciderunt, ut in experimentis sequentibus.

Exper. 8. Globi quatuor, pondere granorum 139 in aëre et $6\frac{1}{2}$ in aquâ, sæpe demissi, ceciderunt temporibus oscillationum non plurium quam 52, non pauciorum quam 50, et maximâ ex parte tempore oscillationum 51 circiter, describentes altitudinem digitorum 182.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum 52 circiter.

Exper. 9. Globi quatuor, pondere granorum $273\frac{1}{4}$ in aëre et $140\frac{3}{4}$ in aquâ, sæpius demissi, ceciderunt temporibus oscillationum non pauciorum quam 12, non plurium quam 13, describentes altitudinem digitorum 182.

Per theoriam verò hi globi cadere debuerunt tempore oscillationum $11\frac{1}{3}$ quamproximè.

Exper. 10. Globi quatuor, pondere granorum 384 in aëre et $119\frac{1}{2}$ in

aquâ, sæpe demissi, cadebant temporibus oscillationum $17\frac{3}{4}$, 18, $18\frac{1}{2}$ et 19, describentes altitudinem digitorum $181\frac{3}{4}$. Et ubi ceciderunt tempore oscillationum 19, nonnunquam audiui impulsus eorum in latera vasis antequam ad fundum pervenerunt.

Per theoriam verò cadere debuerunt tempore oscillationum $15\frac{5}{8}$ quamproximè.

Exper. 11. Globi tres æquales, pondere granorum 48 in aëre et $3\frac{2}{3}\frac{1}{2}$ in aquâ sæpe demissi, ceciderunt temporibus oscillationum $43\frac{1}{2}$, 44, $44\frac{1}{2}$, 45 et 46, et maximâ ex parte 44 et 45, describentes altitudinem digitorum $182\frac{1}{2}$ quamproximè.

Per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum $46\frac{5}{8}$ circiter.

Exper. 12. Globi tres æquales, pondere granorum 141 in aëre et $4\frac{3}{8}$ in aquâ, aliquoties demissi, ceciderunt temporibus oscillationum 61, 62, 63, 64 et 65, describentes altitudinem digitorum 182.

Et per theoriam cadere debuerunt tempore oscillationum $64\frac{1}{2}$ quamproximè.

Per hæc experimenta manifestum est quod, ubi globi tardè ceciderunt, ut in experimentis secundis, quartis, quintis, octavis, undecimis ac duodecimis, tempora cadendi rectè exhibentur per theoriam, at ubi globi velocius ceciderunt, ut in experimentis sextis, nonis ac decimis, ^(a) resistentia paulo major extitit quam in duplicatâ ratione velocitatis. Nam globi inter cadendum oscillant aliquantulum: et hæc oscillatio in globis levioribus et tardius cadentibus, ob motûs languorem citò cessat; in gravioribus autem et majoribus, ob motûs fortitudinem diutius durat, et non nisi post plures oscillationes ab aquâ ambiente cohiberi potest. Quinetiam globi, quo velociores sunt, eo minus premuntur a fluido ad posticas suas partes; et si velocitas perpetuo augeatur, spatium vacuum tandem a tergo relinquent, ^(b) nisi compressio fluidi simul augeatur. Debet autem compressio fluidi (per Prop. XXXII. et XXXIII.) ^(c) augeri in duplicatâ ratione velocitatis, ut resistentia sit in eâdem duplicatâ ratione. Quoniam hoc non fit, globi velociores paulò minus premuntur a tergo, et defectu pres-

^(a) * *Resistentia paulo major extitit quam in duplicatâ ratione velocitatis.* Si enim resistentia accuratè esset in duplicatâ velocitatis ratione, tempora cadendi tam per experimenta quam per theoriam definita, æquarentur; at si resistentia major quam in duplicatâ ratione velocitatis, tempora quibus corpus cadendo datum spatium describit, majora esse debent in experimentis quam in theoriâ, quæ minorem resistentiam supponit.

^(b) * *Nisi compressio fluidi simul augeatur.* Tanta enim esse potest globi velocitas, ut fluidum

ad posticas illius partes satis citò recurrere et locum a globo relictum statim occupare nequeat, nisi fluidi compressio augeatur, ut per fluidum pressio et motus celerius propagentur.

^(c) * *Augeri in duplicatâ ratione velocitatis, &c.* Nam partes fluidi per compressionem in se mutuo agunt et reagent, et si vires quibus fluidi particulae se mutuò agitant, augeantur in duplicatâ ratione velocitatis, resistentia est in eâdem ratione duplicatâ, per Cor. 2. Prop. XXXIII.

sionis hujus, resistentia eorum fit paulo major quàm in duplicatâ ratione velocitatis.

Congruit igitur theoria cum phænomenis corporum cadentium in aquâ, reliquum est ut examinemus phænomena cadentium in aëre.

Exper. 13. A culmine Ecclesiæ Sancti Pauli, in urbe Londini, mense Junio 1710 globi duo vitrei simul demittebantur, unus argenti vivi plenus, alter aëris; et cadendo describebant altitudinem pedum Londinensium 220. Tabula lignea ad unum ejus terminum polis ferreis suspendebatur, ad alterum pessulo ligneo incumbebat; et globi duo huic tabulæ impositi simul demittebantur, subtrahendo pessulum ope fili ferrei ad terram usque demissi ut tabula polis ferreis solummodo innixa super iisdem devolveretur, et eodem temporis momento pendulum ad minuta secunda oscillans, per filum illud ferreum tractum dmitteretur et oscillare inciperet. Diametri et pondera globorum ac tempora cadendi exhibentur ^(d) in tabulâ sequente.

| <i>Globorum mercurio plenorum.</i> | | | <i>Globorum aëre plenorum.</i> | | |
|------------------------------------|------------------|-------------------------|--------------------------------|------------------|-------------------------|
| <i>Pondera.</i> | <i>Diametri.</i> | <i>Tempora cadendi.</i> | <i>Pondera.</i> | <i>Diametri.</i> | <i>Tempora cadendi.</i> |
| 908 gran. | 0,8 digit. | 4" | 510 gran. | 5,1 digit. | 8½" |
| 983 | 0,8 | 4— | 642 | 5,2 | 8 |
| 866 | 0,8 | 4 | 599 | 5,1 | 8 |
| 747 | 0,75 | 4+ | 515 | 5,0 | 8¼ |
| 808 | 0,75 | 4 | 483 | 5,0 | 8½ |
| 784 | 0,75 | 4+ | 641 | 5,2 | 8 |

Cæterum tempora observata corrigi debent. Nam globi mercuriales (per theoriam Galilæi) minutis quatuor secundis ^(e) describent pedes Londinenses 257, et pedes 220 minutis tantum 3" 42". Tabula lignea utique, detracto pessulo, tardius devolvebatur quam par erat, et tardâ suâ devolutione impediēbat descensum globorum sub initio. Nam globi incumbe-

^(d) * In tabulâ sequente 4 — significat tempus cadendi minutis quatuor secundis paulo minus fuisse, et 4 + tempus minutis quatuor secundis paulo majus indicat.

^(e) * Describent pedes Londinenses, &c. Quoniam densitas mercurii est ad densitatem aëris ut 11890 ad 1 circiter, parum admodum minuitur mercurii pondus in aëre, et ideo globi mercurio pleni eadem ferè celeritate in aëre et in vacuo per breve tempus descendunt; sed gravia omnia in vacuo cadentia tempore minuti unius secundi describunt pedis Londinensis digitos 193½ (289), et spatia descripta sunt in duplicatâ ratione tem-

porum (27. Lib. I.). Quare ut 1 ad 16 ita 193½ dig. ad spatium quod globus mercurio plenus tempore 4" cadendo describit, quod proinde erit 3093 dig. seu 257 pedum Londinensium circiter. Simili modo, cum fit 3". 42" = 3".7, erit 1 ad 13.69 ut 193½ dig. ad spatium tempore 3". 42" descriptum quod prodit ped. Lond. 220 circiter. Sed globi mercurio pleni spatium hoc 220 ped. tempore 4" describunt in experimentis, et differentia temporum ¼" et 3". 42" est 18". * Tempora igitur prorogata fuerunt minutis tertiis octo-decim circiter.

bant tabulæ prope medium ejus, et paulò quidem propiores erant axi ejus quam pessulo. Et hinc tempora cadendi prorogata fuerunt minutis tertiis octodecim circiter, et jam corrigi debent detrahendo illa minuta, præsertim in globis majoribus qui tabulæ devolventi paulo diutius incumbabant propter magnitudinem diametrorum. Quo facto tempora, quibus globi sex majores cecidère, evadent $8'' 12'''$, $7'' 42'''$, $7'' 42'''$, $7'' 57'''$, $8'' 12'''$, et $7'' 42'''$.

Globorum igitur aëre plenorum quintus, diametro digitorum quinque pondere granorum 483 constructus, cecidit tempore $8'' 12'''$, describendo altitudinem pedum 220. (f) Pondus aquæ huic globo æqualis est 16600 granorum; et pondus aëris eidem æqualis est $\frac{16600}{860}$ gran. seu $19\frac{3}{10}$ gran. ideòque pondus globi in vacuo est $502\frac{3}{10}$ gran. et hoc pondus est ad pondus aëris globo æqualis, ut $502\frac{3}{10}$ ad $19\frac{3}{10}$, et ita sunt 2 F ad octo tertias partes diametri globi, id est, ad $13\frac{1}{3}$ digitos. Unde 2 F prodeunt 28 ped. 11 dig. Globus cadendo in vacuo, toto suo pondere $502\frac{3}{10}$ granorum, tempore minuti unius secundi describit digitos $193\frac{1}{3}$ ut supra, et pondere 483 gran. describit digitos 185, 905, et eodem pondere 483 gran. etiam in vacuo describit spatium F seu 14 ped. $5\frac{1}{2}$ dig. (g) tempore $57''' 58'''$, et velocitatem maximam acquirit quâcum possit in aëre descendere. Hâc velocitate globus, tempore $8'' 12'''$, describet spatium pedum 245 et digitorum $5\frac{1}{2}$. Aufer 1, 3863 F seu 20 ped. $0\frac{1}{2}$ dig. et manebunt 225 ped. 5 dig. Hoc spatium igitur globus tempore $8'' 12'''$, cadendo describere debuit per theoriam. Descripsit verò spatium 202 pedum per experimentum. Differentia insensibilis est.

Similibus computis ad reliquos etiam globos aëre plenos applicatis, confeci tabulam sequentem.

(f) * Pondus aquæ huic globo æqualis est 16600 granorum. Globus aqueus, cujus diameter est unius digiti continet grana 132, 8 (287), et globorum homogeneorum, pondera sunt ut diametrorum cubi, et propterea ut 1 ad 125 ita sunt 132, 8 grana ad pondus globi aquei cujus diameter est digitorum 5, quod proinde pondus est gran. 16600. Globorum æqualium pondera sunt ut illorum densitates, et densitas aquæ est ad densitatem aëris ut 860 ad 1. Quare pondus globi aëris diametro digitorum 5 descripti est $\frac{16600}{860}$ seu $19\frac{3}{10}$ gran. quam proximè. Hinc pondus globi vitrei aëre pleni in vacuo est gran.

$483 + 19\frac{3}{10}$ seu gran. $502\frac{3}{10}$, et hoc pondus est ad pondus aëris globo æqualis, id est, densitas globi, si homogeneous fingatur, ad densitatem aëris, ut $502\frac{3}{10}$ ad $19\frac{3}{10}$ et ita sunt 2 F, &c., cætera patent ut in superioribus calculis.

(g) 292. * Tempore $57''' 58'''$. Hoc tempus, quod ante dictum est G, ducatur in numerum 5, et productum erit fere $5''$; et propterea (186) globus cujus diameter est 5 digit. et pondus in aëre gran. 483, tempore minutorum secundorum quinque describet spatium 124 pedum circiter, et deinde videbitur uniformiter descendere.

| <i>Globorum pondera.</i> | <i>Diame- tri.</i> | <i>Tempora ca- dendi ab al- titudine pe- dum 220.</i> | | <i>Spatia describen- da per theoriam.</i> | <i>Excessus.</i> | |
|--------------------------|--------------------|---|-------|---|------------------|----|
| 510 gran. | 5,1 dig. | 8'' | 12''' | 226 ped. 11 dig. | 6 ped. 11 dig. | |
| 642 | 5,2 | 7 | 42 | 230 | 10 | 9 |
| 599 | 5,1 | 7 | 42 | 227 | 7 | 10 |
| 515 | 5 | 7 | 57 | 224 | 4 | 5 |
| 483 | 5 | 8 | 12 | 225 | 5 | 5 |
| 641 | 5,2 | 7 | 42 | 230 | 10 | 7 |

Exper. 14. Anno 1719. mense Julio, D. Desaguliers hujusmodi experimenta iterum cepit, formando vesicas porcorum in orbem sphaericum ope sphaerae lignae concavae ambientis, quam madefactae implere cogebantur inflando aërem; et hasce rarefactas et exemptas demittendo ab altiore loco in templi ejusdem turri rotunda fornicata, nempe ab altitudine pedum 272; et eodem temporis momento demittendo etiam globum plumbeum cujus pondus erat duarum librarum Romanarum circiter. Et interea aliqui stantes in supremâ parte templi, ubi globi demittebantur, notabant tempora tota cadendi, et alii stantes in Terrâ notabant differentiam temporum inter casum globi plumbei et casum vesicae. Tempora autem mensurabantur pendulis ad dimidia minuta secunda oscillantibus. Et eorum qui in Terrâ stabant unus habebat horologium cum elatere ad singula minuta secunda quater vibrante; alius habebat machinam aliam affabrè constructam cum pendulo etiam ad singula minuta secunda quater vibrante. Et similem machinam habebat unus eorum qui stabant in summitate templi. Et hæc instrumenta ita formabantur, ut motus eorum pro lubitu vel inciperent vel sisterentur. Globus autem plumbeus cadebat tempore minutorum secundorum quatuor cum quadrante circiter. Et addendo hoc tempus ad prædictam temporis differentiam, colligebatur tempus totum quo vesica cecidit. Tempora, quibus vesicae quinque post casum globi plumbei primâ vice ceciderunt, erant $14\frac{3}{4}''$, $12\frac{3}{4}''$, $14\frac{5}{8}''$, $17\frac{3}{4}''$ et $16\frac{1}{3}''$, et secundâ vice $14\frac{1}{2}''$, $14\frac{1}{4}''$, $14''$, $19''$ et $16\frac{2}{3}''$. Addantur $4\frac{1}{4}''$, tempus utique quo globus plumbeus cecidit, et tempora tota quibus vesicae quinque ceciderunt, erant primâ vice $19''$, $17''$, $18\frac{7}{8}''$, $22''$ et $21\frac{1}{8}''$; et secundâ vice, $18\frac{3}{4}''$, $18\frac{1}{2}''$, $18\frac{1}{4}''$, $23\frac{1}{4}''$ et $21''$. Tempora autem in summitate templi notata, erant primâ vice $19\frac{3}{8}''$, $17\frac{1}{4}''$, $18\frac{3}{4}''$, $22\frac{1}{8}''$ et $21\frac{5}{8}''$; et secundâ vice $19''$, $18\frac{5}{8}''$, $18\frac{3}{8}''$, $24''$ et $21\frac{1}{4}''$. Cæterum vesicae non semper rectâ cadebant, sed nonnunquam volitabant, et hinc inde oscillabantur inter cadendum. Et his motibus tempora cadendi prorogata sunt et

aucta nonnunquam dimidio minuti unius secundi, nonnunquam minuto secundo toto. Cadebant autem rectius vesica secunda et quarta primâ vice; et prima ac tertia secundâ vice. Vesica quinta rugosa erat et per rugas suas nonnihil retardabatur. Diametros vesicarum deducebam ex earum circumferentiis filo tenuissimo bis circumdato mensuratis. Et theoriam contuli cum experimentis in tabulâ sequente, assumendo densitatem aëris esse ad densitatem aquæ pluvialis ut 1 ad 860, et computando spatia quæ globi per theoriam ^(h) describere debuerunt cadendo.

| <i>Vesicarum pondera.</i> | <i>Diametri.</i> | <i>Tempora cadendi ab altitudine pedum 272.</i> | <i>Spatia iisdem temporibus describenda per theoriam.</i> | <i>Differentia inter theor. et exper.</i> |
|---------------------------|------------------|---|---|---|
| 128 gran. | 5,28 dig. | 19'' | 271 ped. 11 dig. | —0 ped. 1 dig. |
| 156 | 5,19 | 17 | 272 0½ | +0 0½ |
| 137½ | 5,3 | 18½ | 272 7 | +0 7 |
| 97½ | 5,26 | 22 | 277 4 | +5 4 |
| 99½ | 5 | 21½ | 282 0 | +10 0 |

Globorum igitur tam in aëre quàm in aquâ motorum resistentia prope omnis per theoriam nostram recte exhibetur, ac densitati fluidorum, paribus globorum velocitatibus ac magnitudinibus, proportionalis est.

In scholio, quod Sect. VI. subjunctum est, ostendimus per experimenta pendulorum quod globorum æqualium et æquivelocium in aëre, aquâ, et argento vivo motorum resistentiæ sunt ut fluidorum densitates. ⁽ⁱ⁾ Idem hic ostendimus magis accuratè per experimenta corporum cadentium in aëre et aquâ. Nam pendula singulis oscillationibus motum cient in fluido motui penduli redeuntis semper contrarium, et resistentia ab hoc motu oriunda, ut et resistentia fili quo pendulum suspendebatur, totam penduli resistentiam majorem reddiderunt quàm resistentia quæ per experimenta corporum cadentium prodiit. Etenim per experimenta pendulo-

^(h) * *Describere debuerunt cadendo.* Exempli causâ calculum tentabimus experimenti cum tertia vesica facti. Hujus vesicæ diameter erat 5.3 digitorum et pondus in aëre granorum 137, 5. Globus aëris diametro digitorum 5.3 descriptus continet 23 grana quam proxime; unde vesicæ pondus in vacuo erat gran. 160, 5, et ut 23 ad 160, 5 ita sunt octo tertiæ partes diametri vesicæ seu digiti $14\frac{2}{3}$ ad spatium 2 F, quod ita prodit digit. 98, 626. Vesica cadendo in vacuo toto suo pondere 160, 5 gran. tempore minuti unius secundi describit digitos 193½, et pondere 137, 5 gran. describit digitos 165, 628, et eodem pondere 137, 5 gran. etiam in vacuo describit spatium F digitorum 49, 313 tempore 0'', 5456 et

velocitatem maximam acquirit cum quâ possit in aëre descendere. Hâc velocitate vesica tempore minutorum secundorum $18\frac{1}{2}$ describet spatium 277 ped. et 8. digit. circiter. Subducatur spatium 1, 3863 F seu 5. ped. et 8 digit., et manebunt 273 pedes; cum in tabula accuratiore calculo confecta spatium per theoriam describendum sit 272 ped. et 7 digit., et in experimento sit 272 ped.

⁽ⁱ⁾ * *Idem hic ostendimus, &c.* Nam theoria experimentis confirmata, cui superiores computationes nituntur, supponit resistentiam, cæteris paribus, esse in ratione compositâ ex ratione duplicatâ velocitatis mobilis et ratione simplici densitatis fluidi.

rum in scholio illo exposita, globus ejusdem densitatis cum aquâ, describendo longitudinem semi-diametri suæ in aëre, amittere deberet motûs sui partem $\frac{1}{3342}$. At per theoriam in hâc septimâ Sectione expositam et experimentis cadentium confirmatam, globus idem describendo longitudinem eandem, ^(k) amittere deberet motûs sui partem tantum $\frac{1}{4586}$, posito quod densitas aquæ sit ad densitatem aëris ut 860 ad 1. Resistentiæ igitur per experimenta pendulorum majores prodire (ob causas jam descriptas) quàm per experimenta globorum cadentium, idque in ratione 4 ad 3 circiter. Attamen cum pendulorum in aëre, aquâ et argento vivo oscillantium resistantiæ a causis similibus similiter augeantur, proportio resistantiarum in his mediis, tam per experimenta pendulorum, quàm per experimenta corporum cadentium, satis rectè exhibebitur. Et inde concludi potest quod corporum in fluidis quibuscunque fluidissimis motorum resistantiæ, cæteris paribus, sunt ut densitates fluidorum.

^(l) His ita stabilitis, dicere jam licet quamnam motûs sui partem globus quilibet, in fluido quocunque projectus, dato tempore amittet quamproximè. Sit D diameter globi, et V velocitas ejus sub initio motus, et T tempus, quo globus velocitate V in vacuo describet spatium, quod sit ad spatium $\frac{2}{3}$ D ut densitas globi ad densitatem fluidi: et globus in fluido illo projectus, tempore quovis alio t amittet velocitatis suæ partem $\frac{t V}{T + t}$, manente parte $\frac{T V}{T + t}$, et describet spatium, quod sit ad spatium uniformi velocitate V eodem tempore descriptum in vacuo, ut logarithmus numeri $\frac{T + t}{T}$ multiplicatus per numerum 2,302585093 est ad numerum $\frac{t}{T}$, per Corol. 7. Prop. XXXV. In motibus tardis resistentia potest esse paulò minor, ^(m) propterea quod figura globi paulò aptior sit ad motum

^(k) * *Amittere deberet motûs sui partem tantum $\frac{1}{4586}$.* Sit D diameter globi V ejus velocitas sub initio motus in fluido, 2 F spatium quod sit ad $\frac{2}{3}$ D ut densitas globi ad densitatem aëris, hoc est, ut 860 ad 1, ideòque $2 F = \frac{6880}{3} D$; sit T tempus quo globus cum velocitate V uniformiter progrediendo describit spatium 2 F, et t tempus quo eadem uniformi velocitate describit spatium $\frac{1}{2} D$; et erit $t : T = \frac{1}{2} D : \frac{6880}{3} D = 3 : 13760$, et inde $t : T + t = 3 : 13763$, ideòque $\frac{t}{T + t} = \frac{3}{13763} = \frac{1}{4586}$ quam proximè. Est autem $\frac{t V}{T + t}$ velocitatis V

pars amissa tempore t (per Cor. 3. Prop. XXXVIII.). Globus igitur describendo longitudinem semi-diametri suæ in aëre, per theoriam in hac septimâ Sectione expositam amittere debet motûs sui partem $\frac{1}{4586}$.

^(l) * *His ita stabilitis, dicere jam licet quamnam motûs sui partem globus quilibet, in fluido quocunque projectus et solâ vi insitâ motus, dato tempore amittet quam proximè; theoriam enim cum experimentis consentire vidimus tum in fluidis elasticis, quale est aër, tum in fluidis non elasticis, quale est aqua. Quæ sequuntur, manifestæ sunt per notam (282) ad Cor. 3. Prop. XXXVIII.*

^(m) * *Propterea quod figura globi, paulo aptior sit ad motum, &c. Nam in Lemmate VII.*

quàm figura cylindri eâdem diametro descripti. In motibus velocibus resistentia potest esse paulò major, propterea quod elasticitas et compressio fluidi ⁽ⁿ⁾ non augeantur in duplicatâ ratione velocitatis. Sed hujusmodi minutias hic non expendo.

Et quamvis aër, aqua, argentum vivum et similia fluida, per divisionem partium in infinitum, subtiliarentur et fierent media infinitè fluida; tamen globis projectis haud minus resisterent. Nam resistentia, de quâ agitur in Propositionibus præcedentibus, oritur ab inertîâ materiæ; et inertia materiæ corporibus essentialis est et quantitati materiæ semper proportionalis. Per divisionem partium fluidi, resistentia quæ oritur a tenacitate et frictione partium diminui quidem potest: sed quantitas materiæ per divisionem partium ejus non diminuitur; et manente quantitate materiæ, manet ejus vis inertîæ, cui resistentia, de quâ hic agitur, semper proportionalis est. Ut hæc resistentia diminuatur, diminui debet quantitas materiæ in spatiis per quæ corpora moventur. Et propterea spatia cœlestia, per quæ globi planetarum et cometarum in omnes partes liberrimè et sine omni motus diminutione sensibili perpetuo moventur, fluido omni corporeo destituuntur, si forte vapores longe tenuissimos et trajectos lucis radios excipias.

Projectilia utique motum cient in fluidis progrediendo, et hic motus oritur ab excessu pressionis fluidi ad projectilis partes anticâs supra pressionem ad ejus partes posticâs, et non minor esse potest in mediis infinite fluidis quam in aëre, aquâ et argento vivo pro densitate materiæ in singulis. Hic autem pressionis excessus, pro quantitate suâ, non tantum motum cient in fluido, ^(o) sed etiam agit in projectile ad motum ejus retardandum: et propterea resistentia in omni fluido est ut motus in fluido a projectili excitatus, nec minor esse potest in æthere subtilissimo pro densitate ætheris, quam in aëre, aquâ et argento vivo pro densitatibus horum fluidorum.

Lib. II. et in sequentibus Propositionibus suppositum est, globi et cylindri, quorum eadem est diameter, æqualem esse resistentiam.

⁽ⁿ⁾ * *Non augeantur in duplicatâ ratione ve-*

locitatis, in quâ tamen augeri deberent, uti expositum est in experimento 12.

^(o) * *Sed etiam agit in projectile, per motus*
Legem III.

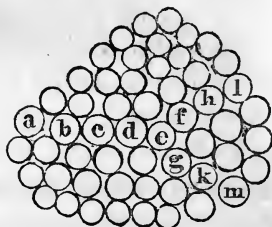
SECTIO VIII.

De motu per fluida propagato.

PROPOSITIO XLI. THEOREMA XXXII.

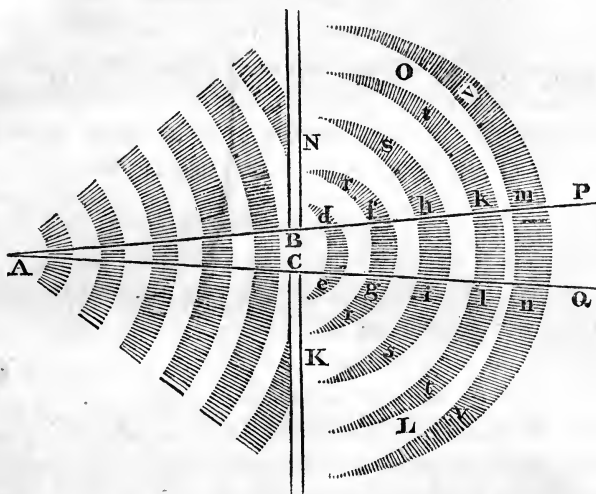
Pressio non propagatur per fluidum secundum lineas rectas, nisi ubi particulæ fluidi in directum jacent.

Si jaceant particulæ a, b, c, d, e in lineâ rectâ, potest quidem pressio directè propagari ab a ad e; at particula e urgebit particulas obliquè positas f et g obliquè, et particulæ illæ f et g non sustinebunt pressionem illatam, nisi fulciantur a particulis ulterioribus h et k; quâtenus autem fulciuntur, premunt particulas fulcientes; et hæ non sustinebunt pressionem nisi fulciantur ab ulterioribus l et m easque premant, et sic deinceps in infinitum. Pressio igitur, quam primum propagatur ad particulas quæ non in directum jacent, divaricare incipiet et obliquè propagabitur in infinitum; et postquam incipit obliquè propagari, si inciderit in particulas superiores, quæ non in directum jacent, iterum divaricabit; idque toties, quoties in particulas non accuratè in directum jacentes inciderit. Q. e. d.



Corol. Si pressionis, a dato puncto per fluidum propagatæ, pars aliqua obstaculo intercipiatur; pars reliqua, quæ non intercipitur, divaricabit in spatia pone obstaculum. Id quod sic etiam demonstrari potest. A puncto A propagetur pressio quâquâversum, idque si fieri potest secundum lineas rectas, et obstaculo N B C K perforato in B C, intercipiatur ea omnis, præter partem coniformem A P Q, quæ per foramen circulare B C transit. Planis transversis d e, f g, h i distinguatur conus A P Q in frusta; et interea dum conus A B C, pressionem propagando, urget frustum conicum ulterius d e g f in superficie d e, et hoc frustum urget frustum proximum f g i h in superficie f g, et frustum illud urget frustum tertium, et sic deinceps in infinitum; manifestum est (per motûs Legem tertiam) quod frustum primum d e g f, reactione frusti secundi f g i h, tantum urgebitur et premetur in superficie f g, quantum urget et premit

frustum illud secundum. Frustum igitur $d e f g$ inter conum $A d e$ et frustum $f h i g$ comprimitur utrinque, et propterea (per Corol. 6. Prop. XIX.) figuram suam servare nequit, nisi vi eâdem comprimatundique. Eodem igitur impetu quo premitur in superficiebus $d e, f g$, conabitur cedere ad latera $d f, e g$; ubique (cùm rigidum non sit, sed omnimodo



fluidum) excurreret ac dilatabitur, nisi fluidum ambiens adsit, quo conatus iste cohibeatur. Proinde conatu excurrendi, premet tam fluidum ambiens ad latera $d f, e g$ quam frustum $f g h i$ eodem impetu; et propterea pressio non minus propagabitur a lateribus $d f, e g$ in spatia $N O, K L$ hinc inde, quam propagatur a superficie $f g$ versus $P Q$. Q. e. d.

PROPOSITIO XLII. THEOREMA XXXIII.

Motus omnis per fluidum propagatus divergit a recto tramite in spatia immota.

Cas. 1. Propagetur motus a puncto A per foramen $B C$, pergatque, si fieri potest, in spatio conico $B C Q P$, secundum lineas rectas divergentes a puncto A . Et ponamus primo quod ^(a) motus iste sit undarum in superficie stagnantis aquæ. Sintque $d e, f g, h i, k l$, &c. undarum

^(a) *Motus iste sit undarum, &c.* Vis quælibet deorsum directa in superficiem stagnantis aquæ agat in A , et cavitate factâ, cogat aquam circumquaque ascendere, aqua elevata vi propriæ gravitatis descendendo partim refluet in A , ad cavitatem replendam, partim in plagam oppositam feretur, et celeritate cadendo acquisitâ novam cavitationem formabit, atque ita deinceps undæ motus per successivum ascensum et descensum propagabitur in orbem.

singularum partes altissimæ, vallibus totidem intermediis ab invicem distinctæ. Igitur quoniam aqua in undarum jugis altior est quam in fluidi partibus immotis L K, N O, defluet eadem de jugorum terminis e, g, i, l, &c. d, f, h, k, &c. hinc inde versus K L et N O: et quoniam ^(b) in undarum vallibus depressior est quam in fluidi partibus immotis K L, N O; defluet eadem de partibus illis immotis in undarum valles. Defluxu priore undarum juga, posteriore valles hinc inde dilatantur et propagantur versus K L et N O. Et quoniam motus undarum ab A versus P Q fit per continuum defluxum jugorum in valles proximos, ideóque ^(c) celerior non est quàm pro celeritate descensus; et descensus aquæ hinc inde versus K L et N O eâdem velocitate peragi debet; propagabitur dilatatio undarum hinc inde versus K L et N O eâdem velocitate quâ undæ ipsæ ab A versus P Q rectâ progrediuntur. Proindeque spatium totum hinc inde versus K L et N O ab undis dilatatis r f g r, s h i s, t k l t, v m n v, &c. occupabitur. Q. e. d. Hæc ita se habere quilibet in aquâ stagnante experiri potest.

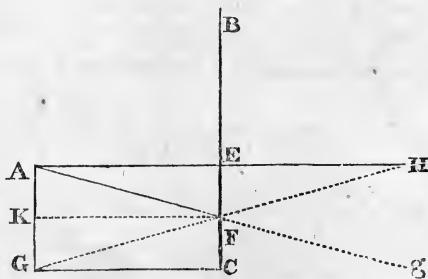
Cas. 2. Ponamus jam quod d e, f g, h i, k l, m n designent pulsus a puncto A per medium elasticum successive propagatos. ^(d) Pulsus pro-

^(b) * In undarum vallibus depressior est, &c. Aqua enim ab altioribus undarum partibus cadendo celeritatem acquirit, quâ infrâ quiescentis aquæ superficiem descendit.

^(c) * Celerior non est quàm pro celeritate descensus ab eâdem undarum altitudine, undè aqua in plagas P Q, K L, N O æquè defluit.

293. Ex demonstratis in hoc casu, motus undæ in obstaculum planum incurrentis definiri potest. Undarum motus e loco A quasi centro propagetur. Incurrat unda in obstaculi immoti B C punctum F, cum velocitate et directione A F. Ductâ ex A in B C perpendiculari A E, completoque rectangulo A E F K, resolvatur motus A F, in duos alios motus A E, A K, seu factâ F C æquali A K, in motus K F, F C; et quia particulæ aquæ motu F C in obstaculum non agunt, post impactum pergent eâdem quâ antè impactum velocitate ac directione F C moveri. At motu K F, in obstaculum directè incurrentes motum illum omnem, juxta leges conflictus corporum non elasticorum, amittent. Cùm autem aqua in F ab aliâ insequente urgeatur, et obstaculum (per Hyp.) cedere nequeat, elevabitur illa in F; et deindè vi ponderis sui, id est, vi æquali illi quâ per obstaculi longitudinem elevata fuit, descendet in plagam F K, eâdemque proinde velocitate ac directione ab obstaculo recedet quâ ad illud accesserat. Ex hoc motu F K, et ex alio F C in aquâ residuo componetur motus F G, per diagonalem parallelogrammi K F C G; unda igitur a puncto F reflectitur secundum directionem

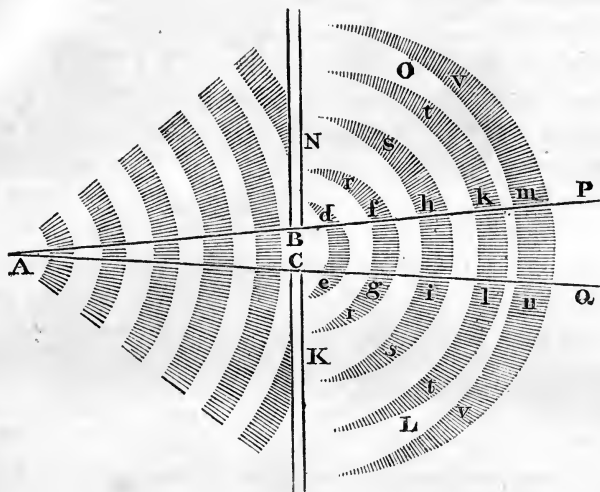
F G, et cum eâdem velocitate quâ per A F in obstaculum incurrit, et quâ, sublato obstaculo, motum per F G, seu per A F productam continuasset, estque angulus reflexionis G F C æqualis angulo incidentiæ A F E. Producatur jam linea G F ut perpendiculari A E etiam producto occurrat in H; et quia angulus E F H



$= C F G = E F A$, erit $E H = A E$ et $F H = A F = F G$, et ideó aqua reflexa eodem modo movebitur per F G, ac si ex puncto H, quasi ex centro undarum motus propagaretur; cùmque demonstratio hæc omnibus obstaculi plani B C punctis congruat, manifestum est undas reflexas eandem velocitatem eandemque figuram citrà obstaculum obtinere, quas, sublato obstaculo, ultrâ lineam B C habuissent.

^(d) * 294. Pulsus propagari concipe per successivas condensationes et rarefactiones medi, ità ut primum partes medi e puncto A quaquaver-

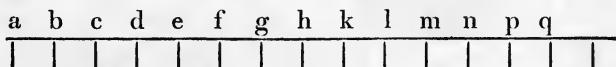
pagari concipe per successivas condensationes et rarefactiones medii, sic ut pulsus cujusque pars densissima sphaericam occupet superficiem circa centrum A descriptam, et inter pulsus successivos æqualia intercedant



intervalla. Designent autem lineæ d e, f g, h i, k l, &c. densissimas pulsum partes, per foramen B C propagatas. Et quoniam medium ibi densius est quam in spatiis hinc inde versus K L et N O, (e) dilatabit sese

sum propulsæ eant et condensentur, et ubi sunt densissimæ sphaericam superficiem circa centrum A descriptam occupare intelligantur, tum vi elasticâ rarefiant et dilatatione suâ partim versus centrum A redeant, partim a centro illo quaquâ-

dilatatur, et particulas a, b, c, &c. in pristina loca successivè repellit, dum intereâ aliæ particule ut g, h, &c. versus q progrediuntur; quo motu medium rursus condensatur versus q, et deinde utrinquè dilatatur, atquè ita deinceps



versum recedant et partes vicinas propulsent; ita ut condensentur, atque ita successivis condensationibus et dilatationibus agitur totum medium. Quæ ut clarius intelligantur, motum particularum aëris in uno prædictæ sphaeræ radio contemplemur. Sint a, b, c, d, &c. puncta physica medii quiescentis in rectâ a q, ad æquales ab invicem distantias sita. Punctum a, vi quâlibet acceleratrice urgeatur, secundum directionem, a q, et deinde cessante vis illius actione, per celeritatem acquisitam moveatur. Non poterit ita moveri particula a, quin successive moveantur particule aliæ b, c, d, e, &c. et quia medium elasticum in intervallis b c, c d, d e, &c. gradatim condensatur et vim elasticam majorem acquirit quâ celeritas particule a, sibi relicte continuò minuitur ac tandem prorsus extinguitur; tum verò medium condensatum vi suâ elasticâ utrinquè tam versus a, quam versus q

pulsus per successivas condensationes et rarefactiones medii propagantur. * Hæc pulsum in medio elastico genitorum naturâ, ad Prop. XLVII. fusius expenditur, sed isto in loco hæc sufficere videntur.

(e) * Dilatabit sese tam versus, &c. Per vim elasticam quæ vi comprimenti quâ partes medii condensantur, æqualis est, et in omnem loci circumferentiam agit.

295. Motus pulsum in medio elastico spectari potest ut analogus cum motu undarum in superficie aquæ stagnantis; nam condensatio partium medii elastici locum tenet elevationis aquarum, vis elastica medii locum gravitatis aquæ, et pars pulsum densissima parti undarum altissimæ correspondet. Undè in utroque motu, medii particule per breviam spatia eunt et redeunt, intercedam pulsus vel unda propagatur (294) et eodem modo quo (293 undarum reflexionem ex-

tam versus spatia illa K L, N O utrinque sita, quam versus pulsuum rariora intervalla; eoque pacto rarius semper evadens e regione intervallorum ac densius e regione pulsuum, participabit eorundem motum. Et quoniam pulsuum progressivus motus oritur a perpetuâ relaxatione partium densiorum versus antecedentia intervalla rariora; et pulsus eâdem ferè celeritate sese in medii partes quiescentes K L, N O hinc inde relaxare debent; pulsus illi eâdem ferè celeritate sese dilatabunt undique in spatia immota K L, N O, quâ propagantur directè a centro A; ideòque spatium totum K L N O occupabunt. Q. e. d. Hoc experimur in sonis, qui vel monte interposito audiuntur, vel in cubiculum per fenestram ad-

posuimus, demonstratur pulsus ab obstaculo plano B C, (vid. fig. not. 293.) ità reperiunt ut sit angulus reflexionis æqualis angulo incidentiæ, idemque sit medii motus post reflexionem qui produceretur, si pulsus ex centro H sublato obstaculo, propagaretur.

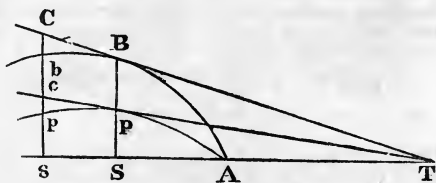
Sed ut hujus Sectionis doctrina quæ soni phænomenis explicandis accommodata est, melius intelligatur, nonnulla de naturâ soni et de motu corporum resonantium præmittenda sunt.

296. Definitio. *Sonus directus est, qui a corpore sonoro ad organum auditûs rectâ lineâ fertur. Sonus reflexus qui a corpore sonoro in alia corpora fertur, et inde ad aurem reflectitur.*

297. Propositio. *Sonus est particularum corporis resonantis motus tremulus ac vibratorius aëri communicatus et ad aures delatus.* Hæc Propositio notissimis experimentis certa est. Nam corpora non resonant nisi percutiantur, et maxime omnium resonant corpora dura atque elastica quorum partes ictu flectuntur, et deinde vi suâ elastica resiliunt, atque itâ tremulo ac vibratorio motu agitantur. Particularum corporis resonantis subsultus visu et tactu percipitur; chartæ frustula corpori resonanti incidentia subsultare oculis cernuntur et admotâ manu partium fremitus sentitur. Verùm si fides instrumenti musici tensa non fuerit, licet oscillationes tota peragat, sonum non edit; et forcipis focariæ crura digitis constricta et extemplo dimissa, oscillationes agunt sine sono; at si oscillando corpus aliquod durum percutiunt, resonant; ex quibus deducitur sonum non solo totius corporis oscillatorio motu, sed particularum ipsius tremore produci. Hic motus aëri continuo communicatur et pulsus excitat (294). Cum propè aquam stagnantem tympanum quatitur, subsultus observantur in aquæ superficie. Dum instrumentorum musicorum pulsantur nervi, pulvisculi qui aëri innatant et radio Solis fiunt conspicui, conformiter ad fremitum nervorum subsultare videntur. Si ex duabus chordis musicis, homogeneis, æqualibus et æque tensis una pulsetur ut sonum edat, altera prioris vicina concutitur et similiter resonat. Tandem corpora sonora sub campanâ antliæ pneumaticæ

posita atque percussa, dum educitur aër, sonum languidiorem reddunt et exhausto aëre, nullum qui possit percipi. Est igitur aër vehiculum soni: attamen totius aëreæ molis motus qui in vento cernitur, per se ad producendum sonum non valet, sed vibratorius particularum motus satis validus necessarius est.

298. Lemma. *Si curvarum duarum A B, A P abscissam communem A S habentium, ordinatæ S B, S P sint semper ad invicem in datâ ratione, imminutis iis in infinitum ut curvæ tandem coincident cum axe A S, erit ultima ratio curvaturæ eadem quæ ordinarum.* Duc novam ordinatam s p curvis occurrentem in p et b, et ad puncta B et P duc tangentes occurrentes ordinatæ novæ in C et c. Tum ob datam ordinatarum rationem, tangentes productæ ad idem axis punctum T concurrent (256. Lib. I.) et ideò ob parallelas S B, s C, erit S C : s c = S B : S P et (per Hyp.) S B : S P = s b : s p; unde S C : s c = s b : s p = S C — s b : S C — s p =

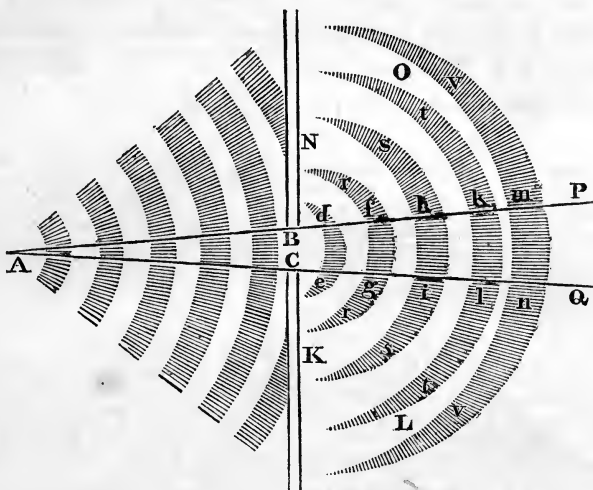


b C : p c = S B : S P, coincident jam ordinatæ s b, S B, et lineolæ evanescentes b C, p c, erunt subtensæ angularum contactûs b B C, p P c, et ordinatis S B, S P in infinitum diminutis, ut curvæ tandem coincident cum axe A S, subtensæ illæ perpendiculares evadent ad curvas, fietque B b æqualis P p. Sed in hac hypothesi, anguli contactûs sunt ad invicem ut $\frac{bC}{bP}$, ad

$\frac{pC}{pP}$ (154. Lib. I.), hoc est, ut b C ad p c. Quare curvaturæ in B et P, quæ angulis contactûs proportionales sunt (121. Lib. I.) erunt subtensis b C, p c, ac proindè (ex dem.) ordinatis S B, S P proportionales. Q. e. d.

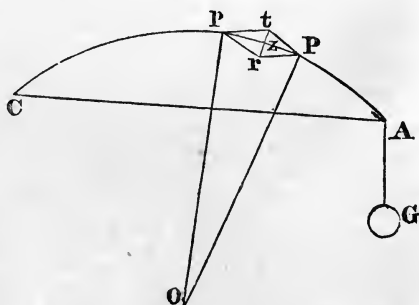
missi sese in omnes cubiculi partes dilatant, inque angulis omnibus audiuntur, non tam reflexi a parietibus oppositis, quam a fenestrâ directè propagati, quantum ex sensu judicare licet.

Cas. 3. Ponamus denique quod motus cujuscunque generis propagetur ab A per foramen B C: et quoniam propagatio ista non fit, nisi quatenus partes medii centro A propiores urgent commoventque partes posteriores;

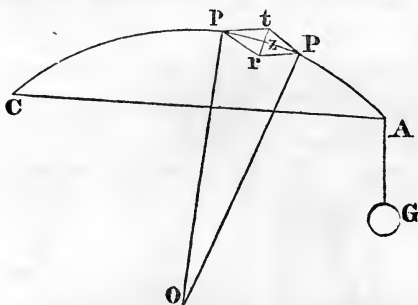


et partes quæ urgentur fluidæ sunt, ideoque recedunt quaquaversum in regiones ubi minus premuntur: recedent eadem versus medii partes omnes quiescentes, tam laterales K L et N O, quàm anteriores P Q, eoque pacto motus omnis, quam primum per foramen B C transiit, dilatari incipiet et inde tanquam a principio et centro, in partes omnes directè propagari. Q. e. d.

299. Lemma. *Vis acceleratrix quâ punctum quodlibet P nervi tensi et uniformiter crassi urgetur, dum per brevissimum spatium oscillatur, est ut nervi curvatura in eodem loco.* Nervus A C pondere G tensus oscillando pervenerit ad positionem curvæ A P C, cum axe A C ferè coincidentis, et quia linea recta C A pondere G tenditur ubique æqualiter, æqualis quoque erit tensio omnium partium curvæ A P C quamproxime. Sumatur punctum p, puncto P quamproximum, et ductis tangentibus P t, p t concurrentibus in t, compleatur parallelogrammum P t p r, ducanturque ad curvam normales P O, p O concurrentes in O, vires æquales quibus arcus evanescens P p, (qui sumi potest pro arcu circuli radio P O descripti (121. Lib. I.) in directionibus tangentium



t P, t p, hinc indè trahitur, exponantur per tangentibus illas æquales, et singulæ resolvantur in duas alias vires, vis quidem t P in vires t z et z P, et vis t p in vires t z, seu z r et z p vires z P, z p, æquales et oppositæ nullum motum in arcu P p producent, at viribus t z et z r, simul, seu vi totâ t r, in directione t r, sivè P O urgebitur. Erit igitur vis motrix quâ particula P p in directione t r urgetur, ad fili tensionem in P vel p per quam generatur vis illa ut t r ad t P.



Sed (ex naturâ circuli) angulus t P r, æqualis est angulo P O p, cum arcus P p sit utriusque mensura, et propterea triangulum isoscele P O p, simile est triangulo isosceli t P r. Quare P p est ad P O ut t r ad t P, hoc est, ut vis motrix quâ particula P p in directione t r seu P O urgetur ad fili tensionem datam G, et ideò vis illa est ut $\frac{P p}{P O}$. Cum igitur vis acceleratrix sit in ratione vis motricis directè et materiæ movendæ inversè (per Def. 8. Lib. I.) et materia movenda sit hic ut P p, ob æqualem ubique nervi crassitudinem, erit vis acceleratrix ut $\frac{1}{P O}$, id est, in ratione inversâ radii circuli curvam osculantis in P, ideòque in ratione curvaturæ in P (121. Lib. I.). Q. e. d.

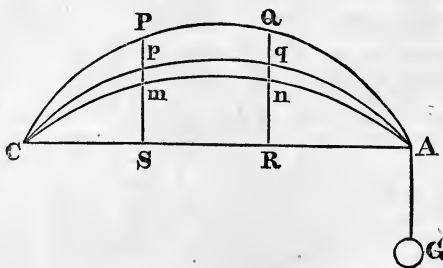
PROPOSITIO.

300. Si chorda musica A C uniformiter crassa et pondere G tensa, itâ inflectatur dum resonat, ut ejus elongatio maxima ab axe motûs A C sit ferè insensibilis et ideò vis tensionis non mutetur per auctam chordæ longitudinem in majoribus suis ab axe distantis et inclinatio radiorum curvaturæ ad axem negligi possit, ea erit natura curvæ A Q P C in quam chorda oscillando inflectitur, in quovis articulo motûs ejusdem chordæ ut ductis pro libitu ordinatis ad axem normalibus Q R, P S sit curvatura in Q, ad curvaturam in P, ut Q R, ad P S, ac puncta omnia Q, P simul ad axem pervenientia et simul redeuntia oscillationes suas omnes eodem tempore peragant ad instar penduli oscillantis in cycloide.

Cas. 1. Sit curva A Q P C chordæ oscillan-

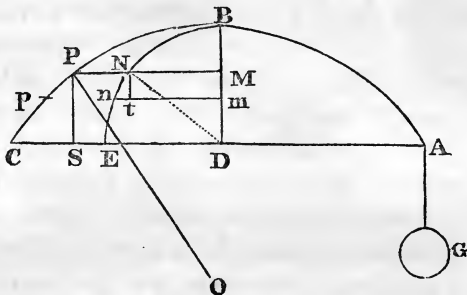
tis distantia maxima ab axe A S punctis omnibus jam quiescentibus, eaque sit hujus curvæ natura ut curvatura in Q sit ad curvaturam in P, in ratione distantie Q R ad distantiam P S. Hoc posito erit acceleratio in Q ad accelerationem in P in eadem ratione Q R ad P S (per Lem. superius 299.) ideòque initio motûs spatia simul percursa Q q, P p, erunt in eadem ratione, et divisim spatia percurrenda q R, p S, erunt in eadem ratione Q R ad P S; undè etiam accelerationes novæ in punctis q et p, erunt in eadem ratione Q R ad P S (299, 298.) atque erunt ad accelerationes priores in Q et P, ut distantie q R et p S ad distantias Q R et P S (299, 298.). Ergò puncti cujusvis P, vel in eadem curvâ A Q P C vel in diversis A Q P C et A q p c, spectati acceleratio semper est ut ejusdem distantia ac axe motûs A C. Quare (per Prop. LI. Lib. I.) puncta omnia nervi ad axem simul perveniunt, simul redeunt et oscillationes singulas peragunt dato tempore ad instar corporis in cycloide oscillantis. Q. e. d.

Cas. 2. Si chorda plectro modò percussa nondum induerit formam curvæ in primo casu descriptæ, erit curvatura in P ad curvaturam in Q in majori vel minori ratione quam distantie P S ad distantiam Q R. Sit in majori ratione, et erit velocitas in P, ad velocitatem in Q, in ratione majore quam P S ad Q R, (299) et spatium P p tempore minimo descriptum ad spatium Q q, eodem tempore descriptum in ratione majore quam P S ad Q R, ideòque divisim erit P minor respectu P S, quam q R, respectu Q R; et quia curvatura cum distantis ab axe minuitur ac coincidente curvâ cum axe nulla evadit, erit etiam curvatura in p, minor respectu curvaturæ in P, quam curvatura in q, respectu curvaturæ in Q, et inde (299) acceleratio in p,



minor respectu accelerationis in P, quam acceleratio in q, respectu accelerationis in Q. Majoris igitur velocitatis acceleratione semper decrescente et minoris velocitatis acceleratione e contra semper crescente, respectu distantiarum ab axe A C, motus inter se tandem itâ temperabuntur, ut punctis P et Q pervenientibus in loca quædam m et n, tum velocitates, tum accelerationes futuræ sint distantis m S, n R proportionales, ideòque curvâ A n m C, jam existente eadem quam descripsimus in Casu 1., motus dehinc

L ad P p, et his rationibus conjunctis, $P \propto A$ ad B $\times G$ ut L, ad P O; unde fit A ad B ut $G \propto L$ ad P O $\times P$. Jam si particula P p vi motrice seu pondere A sollicitata oscillaretur in cycloide cujus perimeter tota æquaret duplam distantiam P S, tempus unius vibrationis in cycloide æquale esset tempori vibrationis unius chordæ musicæ seu particulæ P p; quia vis particulæ P p, in cycloide oscillantis semper decrescit in ratione distantiae ejus a puncto infimo seu medio cycloidis, quemadmodum vis illa decrescit in ratione distantiae a puncto S cum particula P p vibrationes suas agit in rectâ P S, et vis motrix particulæ in puncto cycloidis altissimo æqualis est vi motrici A, (per Cor. Prop. LI.



Lib. I.). Si verò particula P p pondere suo absoluto B oscilletur in cycloide cujus perimeter tota sit 2 D, erit bujus penduli longitudo D (per Cor. Prop. L. Lib. I.), et tempus unius vibrationis chordæ musicæ erit ad tempus unius oscillationis penduli in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione longitudinis P S ad longitudinem D, et subduplicatâ ratione ponderis B ad vim A (Cor. 5. Prop. XXIV. Lib. II.); id est, in ratione subduplicatâ quantitatis $P O \propto P S \times P$, ad quantitatem $G L D$, atque ideò ob $P O \propto P S = \frac{L L}{c c}$ (202.) in ratione subduplicatâ $P L$ ad $c c G D$. Q. e. d.

Quia verò numerus vibrationum isochronarum quas chorda vel pendulum tempore quovis dato peragunt sunt inversè ut oscillationum tempora, erit numerus vibrationum quas chorda musica tempore unius oscillationis penduli prædicti peragit ad unitatem ut tempus unius oscillationis penduli ad tempus unius vibrationis chordæ, ideòque in ratione subduplicatâ $c c G D$, ad $P L$, et proinde numerus vibrationum quas chorda musica peragit eo tempore quo pendulum cujus longitudo est D semel oscillatur est $c \sqrt{\frac{G D}{P L}}$. Q. e. d.

304. Corol. 1. Si longitudo chordæ L digitis pedis Parisiensis exprimatur, numerus vibrationum quas chorda tempore minuti unius secundi peragit, erit 19,0341 $\sqrt{\frac{G}{P L}}$ quamproximè. Nam pendulum cujus longitudo D est pedum

Parisiensium 3 et linearum $8\frac{1}{2}$, seu digit. $88\frac{1}{4}$, singulas oscillationes tempore minuti unius secundi absolvit (471. Lib. I.) et præterea ut 113 ad 355; itâ diameter l ad circuli circumferentiam c, quæ proinde erit $\frac{355}{113}$. Quare si loco D et c scribantur ipsorum valores in formulâ, erit $c \sqrt{\frac{G D}{P L}} = \frac{355}{113} \sqrt{\frac{881 G}{24 L P}} = 19,0341 \sqrt{\frac{G}{P L}}$ quamproximè.

305. Corol. 2. Si conferantur variarum chordarum oscillationes, quia quantitates c et D in formulâ $c \sqrt{\frac{G D}{P L}}$ datæ sunt, numeri vibrationum dato tempore peractarum erunt ut $\sqrt{\frac{G}{P L}}$, et ideò tempora quibus

singulæ vibrationes fiunt ut $\sqrt{\frac{P L}{G}}$ (473. Lib. I.).

306. Corol. 3. Iisdem positis, si præterea chordæ sint homogeneæ, æquè crassæ et æquè tensæ, cum in eo casu pondus G datum sit et pondus P sit ut chordæ longitudo L, tempora quibus singulæ vibrationes fiunt, erunt ut $\sqrt{L L}$, seu ut chordarum longitudines; quod experimentis confirmavit clariss. Grave-sande in Elem. Physices.

Scholion. Quæ de chordis vibrantibus huc usque diximus, ea ferè omnia, nonnullis tamen immutatis, mutuati sumus ex Tractatu de methodo incrementorum clariss. Taylor. Formulas nostris similes dedere celeberrimi viri, Sauveur in Monumentis Acad. Paris. an. 1713. et Daniel Bernoulli tum in Actis Petropol. tum in Dissertatione de Propagatione Lucis, ab Academiâ Regiâ Paris. præmio condecoratâ an. 1736.

PROPOSITIO.

307. Si numeri vibrationum quas chordæ musicæ dato tempore peragunt, sint inter se ut numeri 24, 27, 30, 32, 36, 40, 45, 48, chordæ illæ tonos edent qui his notissimis vocibus significantur, UT, RE, MI, FA, SOL, LA, SI, ut, initio sumpto a tono graviore. Hæc Propositio experimentis demonstrata est; nam nervi musici homogenei, æquè crassi eodemque pondere tensi, quorum longitudines sunt inversè ut numeri illi, tonos quos diximus edunt, et horum nervorum longitudines sunt inversè ut numeri vibrationum quas dato tempore absolvunt et directè ut singularum vibrationum tempora ideòque ut 180, 160, 144, 135, 120, 108, 96, 90: (306).

308. Corol. Sonorum differentia secundùm grave et acutum, a minori vel majori numero vibrationum quas chordæ musicæ dato tempore peragunt, pendet, et eò graviore sunt soni quò tardiores sunt singulæ chordarum vibrationes et contrâ.

PROPOSITIO XLIII. THEOREMA XXXIV.

Corpus omne tremulum in medio elastico propagabit motum pulsum undique in directum; in medio verò non elastico motum circularem excitabit.

Cas. 1. Nam partes corporis tremuli vicibus alternis eundo et redeundo, itu suo urgebunt et propellent partes medii sibi proximas, et urgendo comprimant easdem et condensabunt; dein reditu suo sinent partes compressas recedere et sese expandere. Igitur partes medii corpori tremulo proximæ ibunt et redibunt per vices, ad instar partium corporis illius tremuli: et quâ ratione partes corporis hujus agitabant hasce medii partes, hæ similibus tremoribus agitatae agitabunt partes sibi proximas, æque similiter agitatae agitabunt posteriores, et sic deinceps in infinitum. Et quemadmodum medii partes primæ eundo condensantur et redeundo relaxantur, sic partes reliquæ quoties eunt condensantur, et quoties redeunt sese expandent. Et propterea non omnes ibunt et simul redibunt (sic enim determinatas ab invicem distantias servando, non rarefierent et condensarentur per vices) sed accedendo ab invicem ubi condensantur, et recedendo ubi rarefiunt, ^(f) aliquæ earum ibunt dum aliæ redeunt; idque vicibus alternis in infinitum. Partes autem euntes et eundo condensatae, ob motum suum progressivum, quo feriunt obstacula, sunt pulsus; et propterea pulsus successivi a corpore omni tremulo in directum propagantur; idque æqualibus circiter ab invicem distantis, ^(g) ob æqualia temporis intervalla, quibus corpus tremoribus suis singulis singulos pulsus excitat. Et quanquam corporis tremuli partes eant et redeant secundum plagam aliquam certam et determinatam, tamen pulsus inde per medium

PROPOSITIO.

309. *Corpora sonora homogenea et similia quorum latera homologa rationem habent inversam numerorum 24, 27, 30, 32, 36, 40, 45, 48, tonos edunt, UT, RE, MI, FA, SOL, LA, SI, ut. Hanc Propositionem probant experimenta quæ in campanis, cylindris et prismatibus homogeneis et similibus habuerunt Mersennus in Harmoniâ Universali et D. Carré in Monum. Acad. Reg. an. 1709.*

PROPOSITIO.

310. *Dum corpus sonorum percutitur, tremulus particularum motus ex ictu et vi elasticâ creatus, remotis obstaculis, per superficiem cor-*

poris propagatur: quod quidem leviora chartæ frustula superficiæ corporis resonantis imposita, tremore suo indicant.

PROPOSITIO.

311. *Campanæ figura ictu clavæ ita mutari oculis cernitur ut cum rotunda esset, fiat ovata et quandiu auditur sonus, alternis mutatur oscillationibus.*

312. *Corol. Ex tribus ultimis Propositionibus concludere licet, ut in chordis ita et in aliis corporibus resonantibus, tonos pendere a numero vibrationum seu undulationum quæ dato tempore peraguntur.*

^(f) *Aliquæ earum ibunt (294).*

^(g) *Ob æqualia temporis intervalla (300).*

propagati sese dilatabunt ad latera, per Propositionem præcedentem; et a corpore illo tremulo tanquam centro communi, secundum superficies propemodum sphaericas et concentricas, undique propagabuntur. Cujus rei exemplum aliquod habemus in undis, quæ si digito tremulo excitentur, non solum pergent hinc inde secundum plagam motus digiti, sed, in modum circulorum concentricorum, digitum statim cingent et undique propagabuntur. Nam gravitas undarum supplet locum vis elasticæ.

Cas. 2. ^(h) Quod si medium non sit elasticum: quoniam ejus partes a corporis tremuli partibus vibratis pressæ condensari nequeunt, propagabitur motus in instanti ad partes ubi medium facillimè cedit, hoc est, ad partes quas corpus tremulum alioqui vacuas a tergo relinqueret. Idem est casus cum casu corporis in medio quocunque projecti. Medium cedendo projectilibus, non recedit in infinitum; sed in circulum eundo, pergit ad spatia quæ corpus relinquit a tergo. Igitur quoties corpus tremulum pergit in partem quamcunque, medium cedendo perget per circulum ad partes quas corpus relinquit; et quoties corpus regreditur ad locum priorem, medium inde repellitur et ad locum suum priorem redibit. Et quamvis corpus tremulum non sit firmum, sed modis omnibus flexile, si tamen magnitudine datum maneat, quoniam tremoribus suis nequit medium ubivis urgere, quin alibi eidem simul cedat; efficiet ut medium, recedendo a partibus ubi premitur, pergat semper in orbem ad partes quæ eidem cedunt. Q. e. d.

Corol. Hallucinantur igitur qui credunt agitationem partium flammæ ad pressionem, per medium ambiens, secundum lineas rectas propagandum conducere. Debebit ejusmodi pressio non ab agitatione solâ partium flammæ, sed a totius dilatatione derivari.

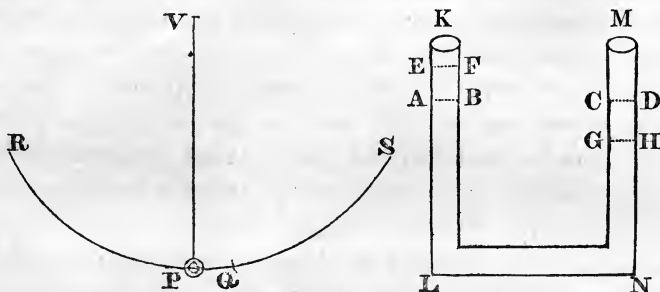
PROPOSITIO XLIV. THEOREMA XXXV.

Si aqua in canalis cruribus erectis K L, M N vicibus alternis ascendat et descendat; construaturn pendulum cujus longitudo inter punctum suspensionis et centrum oscillationis æquetur semissi longitudinis aquæ in canali: dico quod aqua ascendet et descendet iisdem temporibus quibus pendulum oscillatur.

Longitudinem aquæ mensuro secundum axes canalis et crurum, eandem summæ horum axium æquando; et resistentiam aquæ, quæ oritur ab attritu

^(h) * Quod si medium continuum sit et non elasticum, &c.

canalis, hic non considero. Designent igitur $A B$, $C D$ mediocrem altitudinem aquæ in crure utroque; et ubi aqua in crure $K L$ ascendit ad altitudinem $E F$, descenderit aqua in crure $M N$ ad altitudinem $G H$. Sit autem P corpus pendulum, $V P$ filum, V punctum suspensionis, $R P Q S$ cyclois quam pendulum describat, P ejus punctum infimum, $P Q$ arcus altitudini $A E$ æqualis. Vis, quâ motus aquæ alternis vicibus acceleratur et retardatur, est excessus ponderis aquæ in alterutro crure supra pondus in altero, ideóque, ubi aqua in crure $K L$ ascendit ad $E F$, et in crure altero



descendit ad $G H$, ⁽¹⁾ vis illa est pondus duplicatum aquæ $E A B F$, et propterea est ad pondus aquæ totius ut $A E$ seu $P Q$ ^(*) ad $V P$ seu $P R$. Vis etiam, quâ pondus P in loco quovis Q acceleratur et retardatur in cycloide (per Corol. Prop. LI.) est ad ejus pondus totum, ut ejus distantia $P Q$ a loco infimo P , ad cycloidis longitudinem $P R$. Quare aquæ et penduli, æqualia spatia $A E$, $P Q$ describentium, vires motrices sunt ut pondera movenda; ⁽¹⁾ ideóque, si aqua et pendulum in principio quiescunt, vires illæ movebunt eadem æqualiter temporibus æqualibus, efficientque ut motu reciproco simul eant et redeant. Q. e. d.

Corol. 1. Igitur aquæ ascendentis et descendentis, sive motus intensior sit sive remissior, vices omnes sunt isochronæ.

Corol. 2. Si longitudo aquæ totius in canali sit pedum Parisiensium $6\frac{1}{2}$.

⁽¹⁾ * Vis illa est pondus duplicatum, &c. Est enim vis illa pondus tam aquæ $E A B F$, quam aquæ æqualis $C G H D$.

^(*) * Ad $V P$ seu $P R$. Semi-cyclois $P R$, æqualis est longitudini penduli, (per Cor. Prop. L. Lib. I.).

⁽¹⁾ 313. * Ideóque, si aqua et pendulum, &c. Id evidentissimum fit si pondus P quod, manente oscillationis unius tempore potest ad arbitrium assumi, capiatur æquale ponderi aquæ totius in canali; tûm enim vires motrices, massæ movendæ, et spatia describenda, ideóque et tempora quibus spatia illa describuntur, in canali

et in cycloide æquantur respectivè. Sed observandum est superficiem $A B$, esse locum æquilibrii, ad quem cum aqua pervenit, nullâ amplius vi acceleratrice urgetur, sed velocitate tantum acquisitâ ulterius descendit vel ascendit; sicuti corpus pendulum P dum pervenit in locum cycloidis infimum P solâ velocitate acquisitâ movetur. Undè quo tempore aqua descensum unum absolvit in crure alterutro canal, eodem tempore pendulum oscillationem unam ex descensu et ascensu compositam perficit, duas verò oscillationes absolvit intereadum aqua e loco E descendit et ad eundem redit.

aqua tempore minuti unius secundi descendet, et tempore minuti alterius secundi ascendet; et sic deinceps vicibus alternis in infinitum. ^(m) Nam pendulum pedum $3\frac{1}{8}$ longitudinis tempore minuti unius secundi oscillatur.

Corol. 3. Auctâ autem vel diminutâ longitudine aquæ, augetur vel diminuitur tempus reciprocationis in longitudinis ratione subduplicatâ.

ROPOSITIO XLV. THEOREMA XXXVI.

Undarum velocitas est in subduplicatâ ratione latitudinum.

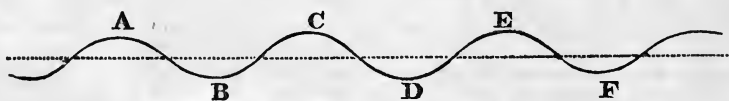
Consequitur ex constructione Propositionis sequentis.

PROPOSITIO XLVI. PROBLEMA X.

Invenire velocitatem undarum.

Constituatur pendulum cujus longitudo, inter punctum suspensionis et centrum oscillationis, æquetur latitudini undarum: et quo tempore pendulum illud oscillationes singulas peragit, eodem undæ progrediendo latitudinem suam propemodum conficiet.

Undarum latitudinem voco mensuram transversam, quæ vel vallibus imis, vel summis culminibus interjacet. Designet A B C D E F superficiem aquæ stagnantis, undis successivis ascendentem ac descendentem;



sintque A, C, E, &c. undarum culmina, et B, D, F, &c. valles intermediû. Et quoniam motus undarum fit per aquæ successivum ascensum et descensum, sic ut ejus partes A, C, E, &c. quæ nunc altissimæ sunt, mox fiant infimæ; et vis motrix, quâ partes altissimæ descendunt et infimæ ascendant, est pondus aquæ elevata; alternus ille ascensus et descensus analogus erit motui reciproco aquæ in canali, easdemque temporis leges observabit: et propterea (per Prop. XLIV.) si distantiae inter undarum loca altissima A, C, E et infima B, D, F; ⁽ⁿ⁾ æquantur duplæ penduli longi-

^(m) * Nam pendulum ped. $3\frac{1}{8}$, seu ped. 3. et lin. 8. quamproximè (471. Lib. I.). Clariss. Hermannus Tom. III. Comm. Acad. Petrop. motum aquæ in tubis crura quomodolibet ad basim in-

clinata habentibus definivit. Rem generalius pertractavit celeb. D. Bernoullius in Hydrodynamica. Hos authores, si lubet, adeat lector.

⁽ⁿ⁾ * Æquantur duplæ penduli longitudini.

tudini; partes altissimæ A, C, E, tempore oscillationis unius evadent infimæ, et tempore oscillationis alterius denuo ascendent. Igitur inter transitum undarum singularum tempus erit oscillationum duarum; hoc est, unda describet latitudinem suam, quo tempore pendulum illud bis oscillatur; sed eodem tempore pendulum, cujus longitudo quadrupla est, ideóque æquat undarum latitudinem, oscillabitur semel. Q. e. i.

Corol. 1. Igitur undæ, quæ pedes Parisienses $3\frac{1}{8}$ latæ sunt, (°) tempore minuti unius secundi progrediendo latitudinem suam conficient; ideóque (P) tempore minuti unius primi percurrent pedes $183\frac{1}{3}$, et horæ spatio pedes 11000 quamproximè.

(^q) *Corol. 2.* Et undarum majorum vel minorum velocitas augebitur vel diminuetur in subduplicatâ ratione latitudinis.

Hæc ita se habent ex hypothesi quod partes aquæ rectâ ascendunt vel rectâ descendunt; sed ascensus et descensus ille (†) verius fit per circum-lum, ideóque tempus hâc Propositione non nisi quamproximè definitum esse affirmo.

Quoniam, ex dictis, unda percurrit latitudinem suam A C vel B D intereadum altitudo A transfertur in C, vel cavitatis B in D, quod fieri non potest nisi aqua ab altitudine undarum descendat, et deinde ad eandem altitudinem ascendat, et quia cavitatis quæ est infrâ aquæ quiescentis superficiem quam in figurâ exhibet linea punctis distincta, est circiter æqualis elevationi aquæ suprâ eandem superficiem quæ est æquilibrii locus, patet (313) totius aquæ movendæ longitudinem æqualem esse longitudini cavitatis vel elevationis aquæ infrâ vel suprâ locum illum æquilibrii, ac proinde cum longitudo cavitatis vel elevationis illius æqualis sit distantie A B, vel B C, pendulum cujus longitudo est $\frac{1}{2}$ A B vel $\frac{1}{2}$ B C, semel oscillabitur eo tempore quo aqua ascendit, et iterum oscillabitur, intereadum aqua descendit (313.) atque ita oscillabitur bis quo tempore unda describit latitudinem suam. Quoniam igitur numeri oscillationum quas pendula eodem tempore peragunt, sunt in ratione subduplicatâ longitudinis pendulorum inversè (474. Lib. I.) pendulum cujus longitudo est A B C D, quadrupla longitudinis $\frac{1}{2}$ A B semel oscillabitur quo tempore unda latitudinem suam percurrit. In undis verò latoribus quæ altius non elevantur, linea curva A B C, vix differt a rectâ A C, quæ est undæ latitudo, et propterea in eo casu unda latitudinem suam describit, intereadum pendulum cujus longitudo est recta A C, semel oscillatur.

(°) * *Tempore minuti unius secundi* (471. Lib. I.).

(P) * *Tempore minuti unius primi.* Quia undarum datæ latitudinis velocitas æqualis est (ex dem.). Si undæ latitudo data ped. $3\frac{1}{8}$, ducatur in tempus 60", factum $183\frac{1}{3}$ ped. erit spatium quod unda tempore minuti unius primi seu minutorum secundorum 60, describit et ducto rursus hoc numero $183\frac{1}{3}$ in 60', producet spatium 11000 ped. quod unda tempore horæ unius conficit.

(^q) * *Corol. 2.* Undarum velocitates sunt ut earumdem latitudines directè et tempora quibus latitudines illas percurrunt inversè (5. Lib. I.). Sed tempora illa sunt in subduplicatâ ratione latitudinum undarum seu longitudinum pendulorum quæ eo tempore quo undæ latitudines suas describunt, semel oscillantur (472. Lib. I.). Undarum igitur velocitates sunt in ratione compositâ ex ratione latitudinum directè et ratione subduplicatâ earumdem latitudinum inversè, ideóque sunt in ratione subduplicatâ latitudinum directè.

(†) * *Verius fit per circum-lum, seu per arcum curvilineum qui magis accedit ad figuram arcus circularis quàm ad figuram canalis rectilinei in quo aqua, rectâ ascendit et descendit.*

In circumferentiâ P H S h capiantur æquales arcus H I, I K vel h i, i k, eam habentes rationem ad circumferentiam totam quam habent æquales rectæ E F, F G ad pulsum intervallum totum B C. Et demissis perpendicularis I M, K N vel i m, k n; quoniam puncta E, F, G motibus similibus successivè agitantur, et vibrationes suas integras ex itu et reditu compositas interea peragunt dum pulsus transfertur a B ad C; si P H vel P H S h sit tempus ab initio motûs puncti E, (*) erit P I vel P H S i tempus ab initio motûs puncti F, et P K vel P H S k tempus ab initio motûs puncti G; et propterea E ε, F φ, G γ erunt ipsis P L, P M, P N in itu punctorum vel ipsis P l, P m, P n in punctorum reditu, (γ) æquales respectivè. Unde ε γ seu E G + G γ — E ε in itu punctorum æqualis erit E G — L N, in reditu autem æqualis E G + l n. (z) Sed ε γ latitudo est seu expansio partis medii E G in loco ε γ; et propterea expansio partis illius in itu est ad ejus expansionem inediocrem, ut E G — L N (a) ad E G; in reditu autem ut E G + l n seu E G + L N ad E G. Quare (b) cùm sit L N ad K H ut I M ad radium O P, (c) et K H ad E G ut circumferentia P H S h P ad B C, id est, si ponatur V pro radio circuli circumferentiam habentis æqualem intervallo pulsum B C, (d) ut O P ad V; et ex æquo L N ad E G ut I M ad V: erit expansio partis E G punctive physici F in loco ε γ ad expansionem mediocrem, quam pars illa habet in loco suo primo E G, (e) ut V — I M ad V in itu, ut-

(*) * *Erit P I vel P H S i.* Quoniam puncta E, F, G, et alia deinceps, motibus similibus per medii compressionem et dilatationem communicatis successivè agitantur, pulsus per æqualia spatia E F, F G, &c. æqualibus temporibus propagatur, ideòque tempus quo transfertur ab E ad F, vel ab F ad G, est ad tempus totum quo transfertur a B ad C, et quo singula puncta E, F, G vibrationes suas integras ex itu et reditu compositas perficiunt, ut spatium E F vel F G ad spatium B C, in quâ ratione etiam est arcus H I, vel I K, ad totam circumferentiam P H S P, (per Hyp.) quæ tempus totum quo pulsus a B ad C transfertur, exponit, et differentia inter tempus sumptum ab initio motûs puncti E et tempus sumptum ab initio motûs puncti F, est tempus illud quod pulsus transfertur ab E ad F. Quare si P H vel P H S h exponat tempus ab initio motûs puncti E, P I vel P H S i, exponet tempus ab initio motûs puncti F, cum H I vel h i exponat differentiam inter tempus ab initio motûs puncti E, et tempus ab initio similis motûs puncti F, &c.

(γ) * *Æquales respectivè* (per Prop. LII. vel XXXVIII. Lib. I.).

(z) * *Sed ε γ est latitudo seu expansio partis medii E G, in loco ε γ, quia punctum E translatum est in locum ε, et punctum G in locum γ.*

(a) * *Ad E G.* Nam cùm E, F, G sint

puncta tria medii quiescentis seu motu impresso nondum condensati vel rarefacti, expansio medii in loco E G, mediocris seu quasi media est inter minimam ipsius expansionem in locis pulsum densissimis, et maximam in locis rarissimis.

(b) 315. * *Cum sit L N ad K H.* Anguli ad centrum I O P mensura est arcus I P æqualis dimidio arcui I P i, seu K P k, et anguli ad circumferentiam K H k, mensura est etiam dimidius arcus K P k, et ideò anguli I O P et K H L, æquales sunt. Hinc si ex puncto K, demissum intelligatur ad H L, perpendicularum æquale L N, hoc perpendicularum cum ordinatum H L et K N differentiâ et cum arcu minimo K H triangulum constituet simile triangulo I O M. Est igitur L N ad K H, ut I M ad I O seu O P.

(c) * *Et K H ad E G* (per Hyp. supra.).

(d) * *Ut O P ad V.* Sunt enim circulorum peripheriæ P H S P et B C radiis suis O P et V proportionales.

(e) * *Ut V — I M ad V.* Quia enim (ex dem.) $L N = \frac{E G \times I M}{V}$, erit E G — L N = $\frac{V \times E G - I M \times E G}{V}$, et hinc E G —

L N ad E G ut V — I M ad V. Et similiter ab L N = l n, et I M = i m, erit E G + l n ad E G ut V + i m ad V.

cam puncti γ) ⁽¹⁾ est vis quâ interjecta medii lineola physica $\varepsilon \gamma$ accelera-
tur in itu et retardatur in reditu; et propterea vis acceleratrix physica
 $\varepsilon \gamma$, est ut ipsius distantia a medio vibrationis loco Ω . Proinde tempus
(per Prop. XXXVIII. Lib. I.) rectè exponitur per arcum P I; et medii
pars linearis $\varepsilon \gamma$ ^(m) lege præscriptâ movetur, id est, lege oscillantis pen-
duli: estque par ratio partium omnium linearium ex quibus medium
totum componitur. Q. e. d. (+)

vis elastica puncti F in loco ε γ est ad vim ejus
elasticam mediocrem in loco E G, ut $\frac{1}{V + i m'}$,
ad $\frac{1}{V}$, et vires elasticæ punctorum physicorum

G et E, in loco γ , sunt ut $\frac{1}{V + h l}$, et $\frac{1}{V + k n}$, ad $\frac{1}{V}$, et virium differentia ad medii vim elasticam mediocrem ut $\frac{k n - h l}{V V + V \times h l + V \times k n + h l \times k n}$, ad $\frac{1}{V}$, hoc est, ut $\frac{k n - h l}{V V}$ ad $\frac{1}{V}$ sive ut $k n - h l$ ad V , &c.

(¹) * *Est vis quâ interjecta lineola.* Medium in ϵ et in γ vi suâ elasticâ sese dilatare in plagas oppositas C et B nititur, vi viribus interjecta lineola physica γ , seu punctum physicum ϕ , urgetur in utramque plagam, et excessu vis elasticæ in ϵ , suprâ vim elasticam in γ , acceleratur in itu et retardatur in reditu.

(^m) * *Lege præscriptâ movetur.* Demonstratum est quod si punctum physicum E ad legem oscillantis penduli moveatur, uti si vibrationibus partium corporis tremuli aut nervi musci (quemadmodum in not. 314 exposuimus) agitur, tum solâ vi elasticâ medii punctum physicum F, et alia deinde puncta secundum eandem legem oscillantis penduli successivè movebuntur.

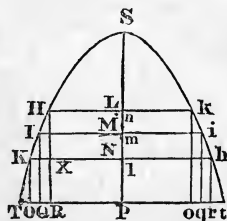
(†) Jam pridem vir acutissimus Eulerus, hanc Newtoni theoriam suspectam habuit, atqueque formulam dedit quâ soni celeritatem determinaret a Newtonianâ diversam, sed suæ formulæ demonstrationem, aut vitium Newtonianæ, palam non fecit, quod sciamus; observationes suas hanc in rem nobis communicavit vir doctissimus Gabriel Cramer, vir in his rebus expertissimus, sagacissimæ ingenii, quas suâ cum veniâ, publici juris facimus, quasque doctorum attentione dignissimas credimus; certè planissimè ostendit aliquid subreptionis vitium in hac demonstrandi formâ, quam Newtonus adhibet latere; scilicet demonstrationem ipsam non ex rei naturâ, sed ex hypothesi assumptâ fluere. Ipsi verò motus æræ secundum methodum Newtonianam assequi conabimur, nam ipsam ejus Propositionem veram esse, etsi ejus demonstratio vitio quodam labore, persuasum habemus, sed eam ex naturâ motûs puncti elas-

lici sonori esse deducendam, potius quàm ex motibus aëris, qui variis modis pro ratione agitationis ipsi impressæ peragi possent. Hæc autem sunt viri illustrissimi verba.

Propositio XLVII. Lib. II. Princip. Philos.
Newtoni, minus firmâ demonstratione nititur, ut
ex eo patet, quod si diversæ prorsus conclusioni
demonstrandæ applicetur, eodem successu gau-
deat. Id ego cum pluribus diversis tentasse
modis, lubet unum, exempli gratiâ, apponere.
Sit, verbi causâ, hoc Theorema a Newtoniano
omnino diversum, eâdem tamen demonstratione
munitum.

Pulsibus per fluidum elasticum propagatis, singulae fluidi particulae, motu uniformiter retardato et accelerato euntes et redeuntes, oscillantur pro lege gravis ascendantis et descendantis.

Designent A, B, C, D, &c. pulsum successorum aequales distantias, A B C plagam motus pulsum ab A versus B propagati, E, F, G, puncta tria physica medii quiescentis in recta B C ad aequales distantias sita, E e, F f, G g, spatia aequalia perbrevia per quae puncta illa motu uniformiter retardato moventur; t, ϕ, γ , loca



quævis intermedia illorum puncto-
rum, et E F, F G lineolas physi-
cas seu partes mediæ lineares punctis
illis intersectas et successivè
translatas in loca ε , ϕ , γ , et ε ,
f g. Rectæ E e æqualis ducatur
recta P S, quæ tanquam axe des-
cribitur parabola S H I K. Per
basim T t exprimitur totum tem-



E G comprimitur, est ad pondus lineolæ E G, ut A ad E G, adeoque ex æquo, vis quâ lineola E G in singulis punctis urgetur, est ad ejus pondus, ut O R X A ad E G X V, seu ut semi-parameter in A, ad V V (est enim O R ad E G ut T t ad B C, atque ideò ut semi-parameter ad V) vel ut 8 P S X A ad B C², ob V q ad B C q ut semi-parametri quadratum ad T t quad. (atque ideò ut 8 P S ad semi-parametrum.) Quare cum tempora quibus æqualia corpora per æqualia spatia impelluntur, sint reciproce in subduplicata ratione virium, erit tempus vibrationis unius, urgente vi illa elastica, ad tempus unius vibrationis urgente vi ponderis, in subduplicatâ ratione B C² ad 8 P S X A. Atque adeò ad tempus descensus ex altitudine $\frac{1}{2}$ A, in subduplicatâ ratione B C² ad 8 P S X A et subduplicata ratione 8 P S ad A, hoc est in ratione integrâ B C ad A. Sed tempore unius vibrationis pulsus progrediendo conficit latitudinem suam B C. Ergo tempus quo pulsus percurrit spatium B C est ad tempus descensus ex altitudine $\frac{1}{2}$ A, ut B C ad A. Tempus autem quo pulsus percurrit spatium A est ad tempus quo percurrit spatium B C, ut A ad B C, adeoque æquale tempori descensus ex altitudine $\frac{1}{2}$ A.

Hic notandum, quod absurda sit, et facile refutanda hypothesis hic assumpta, quod nempe pulsus propagetur, particulis euntibus et redeuntibus pro lege gravis ascendentis et descendens. Verum id ipsum est quod demonstrationem Newtonianam evertit, ostendendo nimirum eam ipsam absurdæ hypothesis probandæ æque inservire.

Hactenus vir doctissimus; sequuntur ea quibus restitui posse Newtonianam demonstrationem credimus.

De Motibus in Fluido Elastico Genitis.

1. *Hypothesis.* Suppono medium elasticum constare punctis, quantitate exiguâ sed finitâ a se dissitis, et vi repulsivâ donatis quæ distantie illorum punctorum sit reciproce proportionalis; nec ad alia puncta præter ea quæ immediate proxima sunt sese extendit: hoc enim modo quæcumque sit partium medii elastici natura, satis feliciter repræsentantur effectus qui ex eorum elaterio pendent.

2. *Corol. 1.* Medii elastici status naturalis est ut puncta ejus elastica a se mutuò æqualiter distent.

3. *Corol. 2.* Puncta elastica velocitatem finitam suscipere possunt vel per immediatum contactum corporis moti, velocitate suâ finitâ punctum elasticum urgentis vel per actionem continuatam vis repulsivæ punctorum elasticorum si ab unâ parte fortior sit quàm ab aliâ. Reliquas causas motus, ut gravitatem, vires centrales, &c. hic non consideramus.

4. *Theor. 1.* Si velocitas finita quomodocumque excitetur in puncto elastico, distantie ejus a proximo puncto versus quod movetur minuetur finitâ quantitate antequam in reliquo medio factus sit ullus motus ullaque compressio: sint A, B, C, tria puncta medii elastici æquidistantia,

moveatur A versus B velocitate finitâ, et tempore infinitè parvo describat spatium infinitè parvum primi ordinis A a, vis motrix puncti B erit differentia virium repulsivarum puncti A et C, est autem vis repulsiva puncti A ubi pervenit in a, ad vim puncti C (si immotum supponatur) ut B C ad B a, et dividendo vis motrix puncti B, ad vim repulsivam puncti C, ut $\frac{A a}{B C} = \frac{B a}{B a}$ ad B a. Sed

A a, est infinite parvum ex hypothesi et B a est finita quantitas, ergo vis motrix puncti B, est infinite parva vis respectu vis repulsivæ puncti C, quæ vis repulsiva pro ipsa vi naturali elaterii assumi potest; vis autem elasticitatis est ex genere pressionum, tempore infinitè parvo velocitatem infinitè parvam generaret, quæ velocitas infinite parva durante tempore infinitè parvo, spatium infinitè parvum secundi ordinis describere faceret: ergo siquidem vis motrix puncti B hujus vis respectu est infinitè parva, tempore infinitè parvo spatium infinitè parvum duntaxat tertii ordinis describere faceret; nullus ergo motus in puncto B generabitur nisi spatium descriptum A a sit finita quantitas, nulla ergo erit compressio inter puncta B et C. Q. e. d.

5. *Corol. 1.* Nullus ergo motus ex puncto medii elastici in punctum proximum transfertur nisi post tempus finitum, nam spatium finitum A a, nonnisi tempore finito percurri potest per velocitatem finitam.

6. *Corol. 2.* Et velocitas finita in puncto elastico excitata non mutabitur nisi post tempus finitum et postquam quantitate finitâ processerit. Sint enim medii particule Z, A, B, procedat punctum A velocitate finitâ utcumque in id punctum producta, et tempore infinitè parvo describat spatium infinitè parvum

A a, vis quâ sistetur ea velocitas orietur ex differentia virium elasticarum puncti Z et puncti B, estque vis puncti B ad vim puncti Z ut A B + A a ad A B — A a, et dividendo vis sistens punctum A ad vim puncti Z, ut 2 A a ad A B — A a, sed A a est infinitè parvum respectu quantitatis A B — A a, ergo, vis sistens punctum A est infinitè parva, respectu vis puncti Z, quæ est vis elaterii naturalis, ideò (eodem modo ac in Theorematis demonstratum fuit) probabitur, vim illam tempore infinitè parvo spatium infinitè parvum tertii ordinis producturam: quare etiamsi singula puncta a parte B posita æquali vi agerent eorumque numerus infinitus foret, vires illæ omnes non nisi spatium infinitè parvum secundi ordinis infinitè parvo tempore ex spatio A a eodem tempore descripto detraherent, maneret itaque idem, velocitas ergo puncti A non mutabitur ex actione omnium punctorum medii elastici, nisi post tempus finitum et postquam finita quantitate processerit.

7. *Corol. 3.* Si considerentur innumera puncta elastica ordine in lineâ rectâ posita, nec attendatur ad alia quæ circumquaque solidum spatium constituent, si unum velocitate finitâ quâcumque ex causâ urgeatur, quæ constans in eo maneat,

quoddam tempus finitum requiretur ut eadem velocitas in proximo puncto excitetur, paulo longius tempus ut in tertio producat, sicque deinceps, nam per Cor. 1. nullus motus ex puncto medii elastici in punctum proximum transfertur nisi elapso finito tempore, velocitas ergo primi puncti ad secundum non transit nisi post finitum tempus ab initio motus primi puncti et velocitas secundi puncti ad tertium non transit nisi post finitum tempus ab initio motus secundi ejus

A B C D E, &c.

puncti. Breviori tamen tempore excitari debet data velocitas in secundo puncto per actionem continuatam ab initio motus primi puncti, quam in tertio per actionem continuatam ab initio motus puncti secundi: cum enim velocitas primi puncti sit finita et æquabilis, compressio exinde orta ab initio ejus motus est major quam compressio quæ per motum secundi puncti ab initio ejus motus acquiritur, siquidem ad celeritatem primi puncti nonnisi per gradus pervenit, ergo vis motrix quæ urget secundum punctum ab initio, fortior est quam ea qua urgetur tertium punctum ab initio, ergo tertium punctum datam illam celeritatem tardius acquirere, et pari ratio, cum vis motrix secundi puncti sub initio fortior sit quam vis motrix tertii, compressio inter secundum et tertium punctum major erit sub initio quam inter tertium et quartum; unde vis motrix quæ urget tertium punctum sub initio, fortior est quam ea quæ urgetur quartum punctum; ergo cum punctum sequens aliqualem velocitatem suscipere non possit nisi postquam punctum præcedens spatium finitum descriperit, et longiori tempore ab initio motus suscepti datam velocitatem possit suscipere, liquet quod ea data velocitas nonnisi successivè ad successiva medii elastici puncta pertingit.

8. *Schol.* Hinc patet discrimen inter motum in medio elastico excitatum et motum qui excitatur in medio non elastico cujus partes contiguæ sunt, in tali enim medio, pressio cuidam particulæ applicata ad omnes partes in directum positas, aut divaricantes, puncto temporis extendi debet; motus vero instanti in circulum propagari debet; at in medio elastico, pressio ab uno puncto ad alterum non continuatur nisi per accessum punctorum medii, sive per realem motum, qui antorsum propagetur, et post tempus finitum a puncto primum moto ad reliquas partes fluidi successivè perveniat.

PROBLEMA.

9. Si punctum medii elastici finitâ velocitate moveatur quæ constans maneat, definire motum punctorum sequentium in lineâ recta positorum, omissis aliis sphericè circumquaque posit.

Primus Casus. Sint ordine puncta A, B, C, D, &c. fingatur ea omnia ad æquales distantias in navi posita, et punctum B ita adherere malo ut ex ejus motu, navis motum suscipiat et reliqua puncta vehat; recipiat verò punctum A veloci-

tatem finitam quæ constans maneat relatè ad navis punctum in quo versabatur, et ponatur primo eam versus B tendere; ex accessu puncti A versus B vis repulsiva particulæ A fortior fiet vi repulsivâ particulæ C, quare ex differentia virium nascetur vix motrix particulæ B; procedat enim A ad B quantitate A a, erit vis particulæ C in B, ad vim particulæ A in B, ut a B ad B C sive A B (quia particularum intervalla A B, B C initio erant æqualia) et dividendo, vis particulæ C, ad differentiam virium quæ est vis motrix puncti B ut a B ad A — a B sive A a, sed vis particulæ C est vis ipsa elaterii in statu naturali, ex hypoth. Ergo vis elaterii est ad vim moventem punctum B, ut a B ad A a. Repræsentet itaque I H tempus quo distantia A B punctorum elasticorum per velocitatem datam puncti A percurritur, dicaturque



illud tempus a, ducatur deorsum ad angulos rectos linea H G quæ vim elasticam singulæ particulæ medii in statu naturali designet, ductaque F G parallela I H, asymptotis F G et G H et dignitate æquali a X H G describatur hyperbola, transibit per punctum I, (siquidem I F = H G et F G = I H = a, ideòque I F X F G = H G X a) et si I P repræsentet tempus quo durante A motum est, dicaturque x, dico quod P M repræsentabit vim motricem puncti B eo temporis momento. Erit enim ex naturâ hyperbolæ, G R : G F = F I (H G) : R M et dividendo G R (H P) : F R (I P) = H G : P M; spatia verò uniformiter descripta sunt ut tempora; ergo A B : A a = I H : I P et dividendo a B : A a = H P : I P, sed a B ad A a ut vis elaterii ad vim motricem puncti B; ergo H P : I P = H G : P M = vis elaterii ad vim motricem puncti B, sed H G repræsentat vim elaterii, ergo P M ubique repræsentat vim motricem puncti B.

Repræsentabit ergo etiam linea P M velocitatem momento P genitam, et area I P M totam velocitatem a puncto B acquisitam tempore I P sive tempore quo percurritur A a a puncto A.

Describatur verò ex puncto F logarithmica cujus axis sit linea H G producta, subtangens linea quævis G X quæ dicatur s, ductaque ex puncto P lineâ P T S dico quod linea T S repræsentabit velocitatem tempore I P acquisitam et area F T S spatium a puncto B descriptum.

Est enim (per nat. logarith.) area I F R M, ad rect. I F G H ut R S ad G X, et rect. I F G H ad rect. I F R P ut F G ad F R ut G X ad R T, ideòque ex æquo area I F R M ad rect. I F R P ut R S ad R T, et dividendo, est I P M ad I F R P ut T S ad R T; ergo area I P M est ad T S in ratione datâ, ob datum P R et rationem F R ad R T datam, ut pote

$$m x \times \left\{ \begin{array}{l} m^2 a^2 - m^2 a x + * + * + \frac{m A x^4}{3} + \frac{m B x^5}{4} + \frac{C - O}{5} m x^6, \&c. \\ \frac{O m a x^5}{5} + \frac{P m a x^6}{6} \\ - \frac{A^2 x^6}{3 \times 3} \end{array} \right\}$$

Quod ducatur in fluxionem T V =

$$d x \times (2 A x + 3 B x^2 + 4 C x^3 + 5 D x^4 + 6 E x^5 + 7 F x^6) \text{ factum erit}$$

$$m x d x \times \left\{ \begin{array}{l} 2 m^2 a^2 A x - 2 m^2 a A x^2 - 5 m^2 a B x^3 + 4 m^2 a C x^4 + \frac{2 m^2 A^2 x^5}{3} + \frac{18 m^2 B A x^6}{3 \times 4} \\ + 3 m^2 a^2 B x^2 + 4 m^2 a^2 C x^3 + 5 m^2 a^2 D x^4 - 5 m^2 a D x^5 + \frac{2 m^2 A O x^6}{5}, \&c. \\ + 6 m^2 a^2 E x^5 - 6 m^2 a E x^6 \\ + 7 m^2 a^2 F x^6 \end{array} \right\}$$

termini omnes hujus seriei dividantur per s m, et conferantur cum correspondentibus terminis seriei quam exhibet factum extremorum primæ proportionis et habebitur $m = \frac{2 m a^2 A}{s}$, ideóque $A =$

$$\frac{s}{2 a^2}, \text{ tum } \frac{-2 m a A}{s} + \frac{3 m a^2 B}{s} = 0, \text{ ideóque } B = \frac{s}{3 a^3}, 3^o. - \frac{2 A}{s} = - \frac{3 m a B}{s} + \frac{4 m a^2 C}{s}, \text{ unde invenitur } C = \frac{s}{4 a^4} - \frac{s}{3 \times 4 m a^4}, 4^o. - \frac{2 B}{s} = - \frac{4 m a C}{s} + \frac{5 m a^2 D}{s}$$

$$\text{est ergo } D = \frac{s}{5 a^5} - \frac{s}{3 \times 4 \times 5 m a^5}; 5^o. \frac{O - 2 C}{s} = + \frac{2 m A^2}{3 s} - \frac{5 m a D}{s} + \frac{6 m a^2 E}{s}$$

$$\text{est ergo } E = \frac{s}{6 a^6} - \frac{s}{3 \times 4 \times 5 \times 6 m a^6} + \frac{2 s^3}{3 \times 4 \times 5 \times 6 m^2 a^6} + \frac{s O}{5 \times 6 \times m a^2} \text{ et}$$

$$\text{denique invenitur } F = \frac{s}{7 a^7} - \frac{5.4.5.6.7 m a^7}{252 s^2} + \frac{3.4.5.6.7 m^2 a^7}{24 s^3} + \frac{s P}{6.7 m a^2}.$$

In alterâ proportionē resumatur factum $(A B - B b + C c) \times A$ a quod est

$$m x \times m(a + * + * - \frac{A x^3}{3} - \frac{B x^4}{4} - \frac{C - O}{5} x^5 - \frac{D - P}{6} x^6) \text{ ducatur in } A B - C c \text{ quod est}$$

$$m a + * + * + * + * - \frac{O x^5}{5} - \frac{P x^6}{6}, \&c. \text{ fit}$$

$$m x \times (m^2 a^2 + * + * - \frac{m A A x^3}{3} - \frac{m a B x^4}{4} - \frac{m a C x^5}{5} - \frac{m a D x^6}{6}, \&c.) \text{ Multiplicetur}$$

$$\text{per fluxionem T X quæ est } d x \times (4 O x^3 + 5 P x^4 + 6 Q x^5 + 7 R x^6, \&c.)$$

$$\text{habetur } m x d x \times \left\{ \begin{array}{l} 4 m^2 a^2 O x^3 + 5 m^2 a^2 P x^4 + 6 m^2 a^2 Q x^5 + 7 m^2 a^2 R x^6 + 8 m^2 a^2 S x^7 \\ - \frac{4 m a A O x^6}{3} - \frac{4 m a B O x^7}{4} \\ - \frac{5 m a A O x^7}{5} \end{array} \right\}$$

termini omnes hujus seriei dividantur per s m et conferantur cum terminis correspondentibus seriei quam exhibet factum extremorum secundæ proportionis, et habebitur $\frac{A}{s} = \frac{4 m a^2 O}{5}$ ideóque

$$O = \frac{s^2}{2 \times 3 \times 4 m a^4}: 2^o. \frac{B}{s} = \frac{5 m a^2 P}{s} \text{ hinc } P = \frac{s^1}{3 \times 4 \times 5 m a^5} 3^o. \frac{C}{s} - \frac{2 O}{s} = \frac{6 m a^2 Q}{s}, \text{ hinc } Q = \frac{s^2}{4 \times 5 \times 6 m a^6} - \frac{2 s^3}{3 \times 4 \times 5 \times 6 m^2 a^6}, \&c. \text{ unde tandem obtinentur}$$

$$\text{hæ series, quibus velocitates et spatia descripta exprimuntur: exprimitur ergo velocitas puncti B, per } T V = \frac{s x^2}{2 a^2} + \frac{s x^3}{3 a^3} + \frac{s x^4}{4 a^4} + \frac{s x^5}{5 a^5} + \frac{s x^6}{6 a^6} + \frac{s x^7}{7 a^7}, \&c.$$

$$- \frac{2 s^2 x^4}{2.3 \times 4 m a^4} - \frac{6 s^2 x^5}{3 \times 4 \times 5 m a^5} - \frac{46 s^2 x^6}{3 \times 4 \times 5 \times 6 m a^6} - \frac{390 s^2 x^7}{3.4.5.6.7 m a^7}, \&c.$$

$$\text{area F T V} = \frac{s x^2}{2 \times 3 a^2} + \frac{s x^4}{3 \times 4 a^3} + \frac{s x^5}{4 \times 5 a^4} + \frac{s x^6}{5 \times 6 a^5} + \frac{s x^7}{6 \times 7 a^6} + \frac{s x^8}{7 \times 8 a^7}, \&c.$$

$$- \frac{s^2 x^5}{3 \times 4 \times 5 m a^4} - \frac{s^2 x^6}{3 \times 4 \times 5 \times 6 m a^5} - \frac{s^2 x^7}{3 \times 4 \times 5 \times 6 \times 7 m a^6} - \frac{3.4.5.6.7.8 m a^7}{5 s^3 x^7} + \frac{2 \times 3 \times 4 \times 5 \times 6 m^2 a^6}{5 s^3 x^7} + \frac{2 \times 3 \times 4 \times 5 \times 6 \times 7 m^2 a^7}{50 s^3 x^7}, \&c.$$

$$\text{velocitas puncti C exprimitur per } T X = \frac{s^2 x^4}{2 \times 3 \times 4 m a^4} + \frac{s^2 x^5}{3 \times 4 \times 5 m a^5} + \frac{s^2 x^6}{4 \times 5 \times 6 m a^6} \&c.$$

$$\text{area denique } F T X = \frac{s^2 x^5}{2 \times 3 \times 4 \times 5 m a^4} + \frac{s^2 x^6}{3 \times 4 \times 5 \times 6 m a^5} + \frac{s^2 x^7}{4 \times 5 \times 6 \times 7 m a^6} \&c.$$

Punctorum sequentium motus determinari possent simili ratione; etenim vires motrices punctorum B, C, D, E, &c. sunt ut A a — 2 B b, B b — 2 C c, C c — 2 D d, D d — 2 E e, &c. Vis enim cujusvis puncti ut C est ad vim puncti E ut d e ad c d sive ut A B +

$$\frac{A a}{A a} \quad \frac{B b}{B b} \quad \frac{C c}{C c} \quad \frac{D d}{D d} \quad \frac{E e}{E e}$$

E e — D d ad A B + D d — C c et dividendo vis motrix puncti D ad vim puncti E ut C c — 2 D d + E e ad c d; vis puncti E est ad vim elasticam naturalem ut A B ad e d, ergo vis motrix puncti D ad vim elasticam naturalem ut C c — 2 D d + E e } ad { c d sive ut C c — 2 D d

+ E e ad $\frac{c d \times d e}{A B}$, ergo alternando est vis motrix puncti D ad C c — 2 D d + E e ut vis elastica naturalis ad $\frac{c d \times d e}{A B}$, ideòque in paulò

majori ratione quàm vis elastica ad A B quia tam c d quàm d e paulò minores sunt quàm A B, sed vis motrix puncti D est ad C c — 2 D d in majori ratione quam eadem vis motrix ad C c — 2 D d + E e, ergo vis motrix puncti D est semper ad C c — 2 D d in majori ratione quam vis elastica ad A B, cùmque id verum sit in omnibus punctis et hæc ultima ratio sit constans, ratio vis motricis puncti cujusvis ad spatium a præcedenti puncto descriptum dempto duplo spatii ab ipso hoc puncto descripti, erit semper major ratione constante, non tamen multo, ideò physicè pro constante assumi potest, hinc alternando vires illæ motrices, punctorum successivorum, sunt in ratione indicatâ.

Sed calculum pro illis punctis instituere necesse non est, per analogiam enim ex motu duorum priorum punctorum B et C reliquorum motum statuere, sufficiens videtur.

10. Si, missis cæteris casibus, quæratur intervallum temporis quo velocitas data m, in punctis successivis B, C, generetur, ut et ratio spatorum A a, B b, C c eo tempore descriptorum; fiat $T V = m$, et utroque ducto in $\frac{a^2}{s}$, erit $\frac{a^2 T V}{s} = \frac{a^2 m}{s}$, dicatur $\frac{a^2 m}{s} = z^2$ et in serie $\frac{a^2 T V}{s}$, ponatur ubique $\frac{m}{z^2}$ loco $\frac{s}{a^2}$, hæc series in hanc

$$\text{formam migrabit } z^2 = \frac{x^2}{2} + \frac{x^3}{3a} + \frac{x^4}{4a^2} + \frac{x^5}{5a^3} + \frac{x^6}{6a^4} \&c.$$

Juxta analyseos Newtonianæ methodum sumantur omnes termini in quibus differentie exponentium x et z minimum efficiunt valorem, fiantque æquales z^2 reliqui termini seriei $\frac{a^2 T V}{s}$

negligi possunt, quia per dignitates quantitatis $\frac{x}{a}$ respectu eorum qui assumpti fuerunt multiplicantur; (in hypothesi quæ velocitatem m alicujus momenti assumeret hi termini negligendi non forent, sed in casu præsentis velocitatem m minimam supponere nobis licet cùm de tali tantum in futurum sinus acturi) erit ergo

$$z^2 = \frac{x^2}{2} - \frac{2x^4}{2.3.4z^2} + \frac{5x^6}{2.3.4.5.6z^4} - \frac{14x^8}{2.3.4.5.6.7.8z^6} + \frac{25.4.5.6.7.8.9.10z^8}{122x^{12}} \&c.$$

(qui termini continuatâ serie T V inveniuntur) et æquatione per approximationem soluta inveniatur $x^2 = 3.57z^2 = \frac{3.57a^2m}{s}$.

Jam verò in areâ F T V quæ spatium B b exprimit, loco $\frac{s}{a^2}$ ponatur ut prius $\frac{m}{z^2}$ et assumantur termini in quibus differentia exponentium quantitatum x et z minima evadit, ii sunt $\frac{2mx^5}{2.3.4.5z^4} + \frac{5mx^7}{2.3.4.5.6.7z^6}$

$$\text{in quibus si valor } x^2 = \frac{3.57z^2}{2} \text{ substituatur, fiet hæc series } m \times \frac{3.57}{2} \times \frac{2 \times 3.57 \times 3.57}{2 \times 3} + \frac{5 \times 3.57 \times 3.57 \times 3.57}{2.3.4.5.6.7} \&c. \text{ sive } B b = m \times x \cdot 428.$$

Eodem modo valor C c inveniatur ex hac serie $\frac{2 \times 3.4.5z^4}{2 \times 3.4.5z^4} - \frac{3 \times 4.5.6.7z^6}{3.4.5.6.7z^6}$ sive substituto valore x^2 , erit C c = m x x $\left(\frac{3.57 \times 3.57}{2.3.4.5} - \frac{2 \times 3.57 \times 3.57}{3.4.5.6.7} \right)$, &c.)

sive $Cc = m \times X \cdot 07$ sive circiter sexta pars intervalli a puncto B descripti eodem tempore quo acquirit celeritatem m.

Et celeritas a puncto C tunc temporis acquisita erit iisdem substitutionibus factis $m \times (\frac{3.57 \times 3.57}{2.3.4.} - \frac{2 \times 3.57 \times 3.57 \times 3.57}{3.4.5.6}, \&c.)$
 $= m \times .279, \&c.$ circiter $\frac{1}{4}$ celeritatis m.

11. Quod si eventus quærat in hypothesi velocitatem m non esse quamminimam; supponatur illa æqualis ipsi s; si quærat spatium descriptum a puncto B, dum ejus velocitas fit m, fiat series $T V = m$, et utroque ducto in x, erit $x T V = m x$, ergo collatâ serie x T V, et F T V habebitur ratio spatiorum percursorum

A a et B b, sed illæ series posito $\frac{s}{m} = 1$. sunt

$$xTV = \frac{s x^3}{2 a^2} + \frac{s x^4}{3 a^3} + \frac{s x^5}{6 a^4} + \frac{s x^6}{10 a^5} + \frac{s x^7}{30 a^6}, \&c.$$

$$\text{et } FTV = \frac{s x^3}{6 a^2} + \frac{s x^4}{12 a^3} + \frac{s x^5}{30 a^4} + \frac{s x^6}{60 a^5} + \frac{11 s x^7}{2160 a^6}, \&c.$$

Ubi liquet quod primus terminus primæ seriei sit triplus primi termini secundæ, reliqui verò termini primæ seriei reliquorum terminorum secundæ seriei plusquam tripli, unde liquet quod A a est magis quam triplum spatii per punctum B descripti usque dum celeritatem m recipiat; ex quo consequitur, quod siquidem B eo momento non est in medio inter puncta A et C, sed vicinius puncto A ad minimum sextâ parte spatii a puncto A descripti ab eo ulterius urgetur et acceleratur, celeritatemque majorem quam m recipit donec ad medium inter A et C perveniat, ibique cum celeritate majore quam A feratur, versus C magis accedet, sicque vim repulsivam puncti C sentiet, dumque ultra medium inter A et C promovebitur sensim tardabitur, tandem destructo ejus excessu celeritatis supra celeritatem m, cum sit vicinius puncto C quam puncto A diminuetur ulterius ejus celeritas m, ideoque puncto A vicinius gradatim fiet, in medio inter A et C iterum occurret, sed cum velocitate diminutâ, quare perget vicinius fieri puncto A, sicque ab ipso velocitatis incrementum de novo accipiet, sicque perpetuò oscillabit punctum B circa medium inter punctum A et punctum C ad morem fibræ sonantis; eaque ratione fit ut particulæ æris magnâ velocitate pulsæ sonum edant sponte, ut in tonitru, pulvere fulminante, flagellis, tapetibus aut lodicibus fortiter excussis, &c.

Sed ubi m minima fit, punctum B eam celeritatem m acquisivit eo tempore quo parum abest a medio inter puncta A et C, (per hujus n. 10.) una circiter vicesima spatii a puncto A descripti, ideoque agitationes supra dictas exiguas suscipit quas pro nullis habere physicis licere debet, quamvis mathematicè non omninò nullæ sint.

12. Supposito ut prius velocitatem datam m esse minimam, ut obtineatur intervallum temporis quo punctum C celeritatem eam datam m ac-

quiret sumpto ut prius $z^2 = \frac{a^2 m}{s}$ fiat T X

$$= m \text{ et } \frac{a^4 m^2}{s^2} T X = m z^4 \text{ et ponatur ubique}$$

$$\text{in serie T X, } \frac{m}{z^2} \text{ pro } \frac{s}{a^2} \text{ fiet } m z^4 = \frac{m x^4}{2.3.4.} +$$

$$\frac{m x^5}{3.4.5}, \&c. \text{ sive sumptis terminis in quibus expo-}$$

ponentes quantitatum x et z differentiam minimam habent, erit $m z^4 = \frac{m x^4}{2.3.4.} - \frac{4 m x^6}{2.3.4.5.6 z^2}$

$$+ \frac{13 m x^8}{2.3.4.5.6.7.8 z^4} - \frac{40 m x^{10}}{2.3.4.5.6.7.8.9.10 z^6},$$

&c. et aequatione per approximationem solutâ, invenitur $x^2 = 9 \frac{2}{3} z^2$. Et seriem F T X ulterius continuando et calculum instituendo ut

pro serie F T V factum est, invenitur quod via a puncto A emensa, dum punctum C velocitatem m acquirit, est ad viam quam ipsum punctum C emittitur, ut 100 ad 32 sive fere ut 3 ad 1.

Quod quidem paulo majus est vero, quia omisa est consideratio motus puncti D, quod cum discedat a puncto C efficit ut vis B in ipsum C sit fortior, breviorque tempore motum m ipsi imperiatur.

13. Hinc, cum tempus quo punctum B celeritatem datam m acquisivit sit $z \sqrt{3.57}$ et tempus quo punctum C eam celeritatem acquisivit sit $z \sqrt{9 \frac{2}{3}}$, illa tempora sunt ut $\sqrt{3.57}$ ad $\sqrt{9 \frac{2}{3}}$ sive ut 19 ad 30 fere 2 ad 3; cum ergo punctum A uniformiter moveatur, spatium quod punctum A describit dum C acquirit velocitatem m, est ad spatium quod idem punctum A descriperat dum B eamdem velocitatem m acquisiverat, sicut 3 ad 2; spatium verò quod C descripsit dum eam celeritatem acquisivit, est proximè tertia pars spatii eodem tempore ab A descripti, et spatium quod B describit dum eamdem celeritatem m acquirit est fere dimidia pars spatii eo tempore ab A descripti, ergo illa spatia a punctis C et B descripta, donec velocitatem in singula acquirant sunt æqualia.

14. Ex analogiâ verò deducetur quòd spatium quod punctum quartum D describit, dum velocitatem m attingit, erit quarta pars spatii ab A descripti, siquidem spatium a secundo puncto descriptum est dimidia pars spatii ab A descripti, spatium a tertio puncto descriptum tertia pars spatii descripti ab A, &c. Imo eum ordinem accuratus observari in punctis remotioribus statuere licet quod punctum C tertiam partem spatii ab A descripti dum velocitatem m acquirit, accuratus describat quàm B dimidiam partem spatii ab A descripti dum velocitatem m suscipit. Calculum tentare potest qui hac analogiâ rem sufficienter demonstrari non censeat, et B. L. ignoscere rogamus quod talem laborem subire piguerit.

Ex eadem analogiâ (Art. 13.) deducetur, spatia quæ percurrunt successiva puncta D, E, dum velocitatem m acquirunt, æqualia esse iis quæ puncta singula B et C descripserunt.

15. Quibus admissis sequitur diminutionem

intervalli inter particulas mediæ, cum motu communi cum puncto A feruntur, esse ubicumque eandem, et æqualem dimidio spatio ab A descripto dum B celeritatem m acquirit.

Nam cum A bis id dimidium spatium descriperit et B semel dum B communem cum A motum suscipit, contrahitur spatium inter A et B dimidio illo spatio; A processit ter illo dimidio spatio et C semel dum C communem cum B et A motum suscipit, ergo intervallum inter A et C duplo ejus dimidii spatii diminutum est, sed inter A et C duo sunt particularum intervalla A et B, B et C, et primum intervallum est contractum dimidio illo spatio, ergo intervallum inter B et C eodem dimidio intervallo diminutum esse debet, sique de cæteris.

16. Ideo si quolibet tempore elapso sumatur via tota puncti A, ea via æqualis erit summæ diminutionum intervallorum inter omnes particulas ad quas celeritas m communicata fuit; cum ergo motus puncti A sit uniformis, uniformiter etiam crescit numerus particularum ad quas celeritas m communicatur; et numerus earum particularum æqualis erit viæ a puncto A percurse divisæ per diminutionis intervalli unius quantitatem.

17. Manente autem fluido eodem, sed mutatâ celeritate puncti A, tempora quibus puncta successiva mediæ celeritatem ejus puncti A suscipiunt eadem tamen manent: nam si in formula

$$x^2 = \frac{3.57 a^2 m}{s} \text{ quâ determinatur quadratum}$$

temporis quo punctum B recipit celeritatem puncti A substituantur loco m et s quantitates ipsi æquipollentes, formula hæc fiet quantitas constans (manente elaterio mediæ et intervallum particularum) quæcumque sit velocitas puncti A; etenim dicatur f vis elastica mediæ, quoniam, ex hypothesi Problematis hujusce, uniformiter agere censetur tempore quod exprimitur per a ut celeritatem s generet, erit $s = a f$; præterea quoniam particularum intervallum BA $\frac{3.57 a^2 m}{s}$

$$= \frac{3.57 a^2 \frac{A B}{a}}{a f} = \frac{3.57 A B}{f} \text{ quæ quantitas,}$$

constantes tantum continet à celeritate m independentes; hinc, tempus quo punctum B celeritatem puncti A recipit idem est quæcumque sit velocitas puncti A; idem demonstrabitur de tempore quo punctum C eam celeritatem recipit, nam habet (not. 13.) rationem constantem ad tempus quo punctum B eam celeritatem acquirit, est nempe ad id tempus ut 3 ad 2, et sic de cæteris punctis. Q. e. d.

18. Diminutiones intervallorum inter partes mediæ elasticæ (manente eodem fluido) sunt ut celeritas puncti A; nam spatium A a percursum a puncto A tempore quo certa quædam particula mediæ elasticæ celeritatem m recipit est semper m x, (x designante tempore quo illa particula mediæ celeritatem m suscipit) sed illud tempus est constans (n. 17. hujusce) quæcumque sit celeritas puncti A, ergo spatium A a est semper ut velocitas m; sed illud spatium A a est summa

diminutionum intervallorum inter partes ad quas celeritas m pervenit (n. 16.), singulæ autem diminutiones sunt æquales (n. 15.) ergo singulæ diminutiones sunt ut illud spatium A a, sive ut velocitates.

19. Et vice versâ, numerus partium compressarum quæ dato tempore celeritatem puncti A receperunt est semper idem quæcumque sit puncti A velocitas; nam ille numerus est ut spatium A a divisum per unius partis diminutionem, spatium A a dato tempore est ut celeritas puncti A, diminutio unius partis est etiam ut ea celeritas; ergo numerus partium quæ dato tempore celeritatem puncti A receperunt, est ut celeritas per celeritatem divisa, hoc est, in ratione constanti; unde, in diversis temporibus numerus particularum ad quas celeritas m pervenerit, erit directè ut tempus.

20. Quod si particulæ datâ celeritate jam sint dimotæ, et certum gradum compressionis susceperint, postea verò nova velocitas addatur (vel detrahatur) puncto A, novus ille celeritatis gradus eodem tempore ab unâ particulâ ad aliam propagabitur quo prima celeritas propagata fuit, (in hypothesi quod tam velocitas m quàm hæc nova velocitas additiæ exiguæ sunt) idque hoc modo demonstrari potest.

Fingatur omnes particulas primâ celeritate motas et compressas in navi positas esse quæ ipsâ particularum earum celeritate feratur, ita ut illæ particule in eâ nave respectivè quiescant, urgeatur verò prima pars per excessum novæ celeritatis super primam, communicatio istius excessus celeritatis ad omnes partes in nave positas ut et nova compressio particularum determinabitur ut in præcedenti Problemate, mutatis celeritate, intervallum particularum mediæ, et ejus elasticitate; si ergo prima celeritas fuerit ut prius m; a tempus quo intervallum particularum A B eâ celeritate percurreretur, ideoque sit B = m a, sit ut prius s velocitas genita tempore a per vim elasticam mediæ in statu naturali considerati et uniformiter agentis, inventum est quod tempus quo punctum B celeritatem m acquisiverat erat $a \sqrt{\frac{3.57 m}{s}}$ (n. 10.) quod spatium A a interea

a puncto A descriptum erat m a $\sqrt{\frac{3.57 m}{s}}$ et

spatium B b erat .428 m a $\sqrt{\frac{3.57 m}{s}}$, ita ut

compressio particularum sit A a — B b = .572 X m a $\sqrt{\frac{3.57 m}{s}}$, ideoque novum intervallum in-

ter particulas in nave positas erit m a X (1 — .572 X $\sqrt{\frac{3.57 m}{s}}$); est autem vis elastica prior ad vim

elasticam novam inversè ut partium intervalla, sive ut m a X (1 — .572 $\sqrt{\frac{3.57 m}{s}}$) ad m a,

sive ut 1 — .572 $\sqrt{\frac{3.57 m}{s}}$ ad 1. Et, si ex-

cessus novæ velocitatis super priorem dicatur n, tempus quo novum intervallum inter particulas describeretur per hanc celeritatem n, erit

$\frac{a}{n} \times (1 - .572 \sqrt{\frac{5.57}{s}})$, nam tempus a , quo prius intervallum m a describebatur velocitate m debet esse ad istud tempus directè ut intervalla m a et m a $\times (1 - .572 \sqrt{\frac{5.57}{s}})$ et inversè ut velocitates m et n . Denique, subtangens logarithmica quæ designabatur per s in casu priore, est in isto $\frac{m}{n}$, cum enim designet velocitatem uniformiter genitam ab elaterio, tempore quo intervallum particularum describitur, est directè ut vis elastica et ut tempus, habetur ergo hæc proportio, est

$$1 - .572 \sqrt{\frac{5.57}{s}} \left. \begin{array}{l} \\ a \end{array} \right\} \text{ad } \left\{ \begin{array}{l} 1 \\ \frac{a}{a} (1 - .572 \sqrt{\frac{5.57}{s}}) \end{array} \right.$$

ut s ad $\frac{m}{n}$.

In seriebus ergo supra inventis loco m ponatur n ; loco a ponatur $\frac{a}{n} \times (1 - .572 \sqrt{\frac{5.57}{s}})$;

loco s ponatur $\frac{m}{n}$, et tempus quo punctum B celeritatem n acquirit, invenietur (substituendo hos valores in formula $a \sqrt{\frac{5.57}{s}}$)

$$\frac{a}{n} \times (1 - .572 \sqrt{\frac{5.57}{s}}) \times \sqrt{\frac{5.57 n}{\frac{m}{n}}} = \frac{a}{n} \times (1 - .572 \sqrt{\frac{5.57}{s}}) \times \sqrt{\frac{5.57 n n}{m s}} = a \times (1 - .572 \sqrt{\frac{5.57}{s}}) \times \sqrt{\frac{5.57}{s}}.$$

Ideoque tempus $a \sqrt{\frac{5.57}{s}}$ quo in præcedenti casu punctum B acquirebat celeritatem m , est ad tempus quo in hoc casu acquirit celeritatem n , ut 1 ad $1 - .572 \sqrt{\frac{5.57}{s}}$, sed hæc ratio, existente m quantitate minimâ ut supposito fert, est fere æqualitatis. Quare nova celeritas, sive excessus novæ celeritatis supra præcedentem, propagabitur ad punctum proximum mediæ elastici eodem temporis intervallo quo præcedens celeritatis gradus in eo puncto genitus fuerat, ideoque etiam ad puncta successiva iisdem temporibus perveniet.

21. Si per datum aliquod tempus primum punctum A mediæ elastici constanti celeritate m fuerit motum, postea urgeatur majori celeritate $m + n$ durante æquali tempore, omnes particulae quæ primam celeritatem m susceperant, altero isto tempore celeritatem novam $m + n$ suscipient, et interea totidem particulae superiores priorem celeritatem m accipient; nam incrementum celeritatis n ad eas omnes particulas a primâ propagari potest dato tempore, ad quas eo ipso tempore celeritas m propagata fuerat (hujusce 20). Interea verò uniformiter propagata fuisset velocitas pristina m ab ultimis particulis quæ

eam susceperant ad totidem superiores. Si itaque successive post æqualia tempora velocitas crescat, totidem formabuntur portiones mediæ elastici, æquali numero partium constantes, quæ successivas illas celeritates habebunt, portio proxima puncto A ultimam celeritatem habebit, secunda penultimam, et sic deinceps.

22. Hinc, si medium elasticum urgeatur per successivos velocitatis gradus, imprimi potest ejus partibus velocitas satis magna ut sensibiliter in aures agat nec tamen excitetur in mediæ elastici partibus sensibilis ea vibratio quæ juxta n. 11. nasceretur si simul et semel tota illa velocitas ipsi imprimeretur; et hinc intelligitur differentia inter ærem sonum generantem, ærem sonum propagantem, et ærem ventum deferentem; si magna velocitas particulae æræe imprimatur, particula ipsi proxima tremores suscipit, fiteque punctum sonorum; si velocitas minor excitetur quæ constans maneat nec per gradus augeatur ær uniformiter transfertur et fit ventus; sed si ab exigua velocitate ad magnam assurgatur, æris particulae successivos illos gradus recipiunt, et quia singula velocitas accepta est exigua tremores sensibiles non excitantur in particulis æreis, quæ velocitatem illam magnam suscipientes et ad aures deferentes sensationem soni producant.

23. Si autem velocitas nova minor sit velocitate præcedente, eodem modo constabit quod decrementum illud velocitatis eodem tempore ad proximum punctum transibit quo præcedens velocitatis gradus ab eo acquisitus fuerat, et ad successiva puncta iisdem etiam temporibus perveniet quibus priorem celeritatem acquisiverant, imo solutio per constructionem Problematis ipsius productâ logarithmicâ ultra punctum F quæri potest, eademque obtinebuntur ac prius.

24. Quibus positis intelligitur effectus vibrationis fibræ flexæ et redeuntis in ærem. *Primus Casus.* Dividatur tempus ejus reditus in partes æquales quam minimas, et durante singulâ temporis parte, fibræ velocitas uniformis manere censeatur. Prima velocitas, ad certum numerum partium dato eo tempore communicabitur qui partium numerus dicatur N ; altero instanti secunda velocitas eidem partium numero N communicabitur dum prima velocitas ad totidem particulas superiores N perveniet, tertio instanti primus partium numerus N tertiam velocitatem habebit, ulterior numerus N secundam velocitatem, numerus N adhuc ulterior primam; hinc ergo si fibra dimidiam vibrationem absolverit, hoc est ultra statum suum naturalem discesserit quantum potest, erunt in ære totidem successive portiones, quæ particulas numero N continebunt, quot successive velocitates erunt genitæ, et particulae remotissimæ a fibrâ primum celeritatis gradum habebunt, proximæ fibræ ultimum, mediæ verò medium, qui maximus est; diminutiones intervallorum correspondebunt illis celeritatum gradibus, ut sint minimæ tam in particulis a fibrâ remotissimis, quam in particulis ipsi proximis, maximæ in mediis.

Regrediente fibrâ, eadem omnino lex observabitur, nisi quod partes æris fibræ proximæ retrò movebuntur et compressiones in dilatationes

mutabuntur, dum in portiones ultiores medi celeritatis primo receptæ propagantur, ideòque tota vibratione absolutâ numerus particularum agitarum duplex erit ejus quem in dimidia vibratione notaveramus, pars dimidia remotior est planè æqualis illi de quâ primo actum est et similiter constituta, pars citior verò negativam celeritatem obtinebit et dilatationem; ejus citioris partis portio remotissima a fibrâ primum celeritatis fibræ regredientis gradum habebit, et portio fibræ proxima ultimum (quietem nempe), media portio medium, hoc est retrocedet eâ ipsâ celeritate quâ medium ulterioris partis procedit et dilatationis illis celeritatibus negativis correspondebunt, ideòque in medio illius proximæ portionis maxima erit dilatatio ut et maximus regressus.

Secundus Casus. Quod si singula tempuscula, quibus durantibus velocitas fibræ uniformis fingitur, æqualia non sint, eâdem ratione intelliguntur effectus fibræ in partes medi, nisi quod portiones medi quæ singulis successivis velocitatis gradibus gaudent non sint æquales, sed (per not. 19.) sint sicut tempora quibus durantibus singulæ illæ velocitates in fibrâ permanserunt.

Tertius Casus. Quamvis autem fibræ velocitas nullo tempusculo uniformis maneat sed continuo acceleretur, eodem tamen modo fibra aget in medium ac si reverâ velocitas ejus cresceret per intervalla temporis, et durante tempusculo quam minimo (sed finito) uniformis maneret; idque propterea quod intervalla inter particulas medi sunt finitæ quantitates non verò infinitæ parvæ; nam per notas 4. et 5. nullus motus ex puncto A in punctum B transire potest, nisi punctum A processerit finitâ quantalacumque quantitate, ideòque, nisi fibra quæ urget punctum A velocitatem finitam in eo generaverit (ut fert hypothesis Problematis not. 9.) pari ratiocinio punctum B non sentiet incrementa velocitatis puncti A, nisi postquam incrementum finitum velocitatis in eo genitum fuerit (not. 5. et 20.). Ergo fibra agit in medium quasi singulo tempusculo (æquali vel inæquali) ejus velocitas uniformis perstitisset; intelligitur ergo effectus vibrationis fibræ in aërem per primum et secundum casum hujusce demonstrationis. Q. e. i.

25. Totum autem spatium cujus particulæ commotæ fuerunt durante integrâ fibræ vibratione a Newtono pulsus vocatur, et si vibratione absolutâ fibra quiesceret, semper ulterius propagaretur ille pulsus; nam totus ille pulsus (momento quo absolvitur vibratio) divisus intelligatur in portiones totidem quot temporis intervalla in vibrationis duratione fuerunt assumpta, quæ temporis intervalla facilitatis ergo æqualia supponantur, singula portio medi eam velocitatem habebit quam habuit chorda in momento ipsi respondenti, ultima portio sive remotissima a fibrâ eam habebit celeritatem quam fibra habuerat primo instanti, penultima portio eam celeritatem habet quam fibra habuit secundo instanti, &c.; sequenti verò tempusculo ultima portio pulsus ad novam portionem sibi æqualem et ulteriorem suam velocitatem propagabit (hujus 21.) dum ipsa suscipiet penultimæ portionis celeritatem, penul-

tima verò portio celeritatem antepenultimæ, &c., postea altero temporis intervallo ad alteram novam portionem ulteriorem prima celeritas propagabitur, et secunda celeritas in primâ portione novi istius pulsus generabitur, sique deinceps: novus ergo pulsus formabitur plane similis priori æqualiter extensus, æquali celeritate in singulis partibus donatus (semotâ ut dixi consideratione partium circumquaque positurum remque considerando quasi de partibus in linea rectâ positiss unicè ageretur).

26. Ipse autem primus pulsus penitus quiescit quando in secundum totus transiit si nulla nova chordæ agitatio succedat, nam celeritas portionis pulsus quæ fibræ proxima est successivè ad sequentes portiones transit dum novus pulsus formatur, sed celeritas ejus portionis fibræ proximæ est ultima fibræ celeritas quæ in hac hyp. est quies, sed ubi pulsus secundus totus formatus est, celeritas portionis pulsus quæ fibræ proxima erat ad initium secundi pulsus est translata et per omnes partes pulsus primi successivè transiit, ideòque in quiete eas constituit in quâ permanserunt nullâ succedente novâ agitatione.

27. Quod si chorda novam vibrationem faciat, ut evenit, restituetur primus pulsus æqualis præcedenti qualiscumque sit ejus vibrationis velocitas initialis, nam dividatur totius vibrationis hujusce tempus in totidem partes æquales partibus in quas tempus primæ vibrationis divisum fuerat, quod fieri potest cum vibrationes sint isochronæ, istæ partes temporis æquales erunt iis quæ in præcedenti vibratione assumptæ fuerunt; dato autem tempore numerus particularum compressarum est semper idem qualiscumque sit velocitas (n. 19. hujusce). Ergo siquidem singulo instanti dato totidem partes comprimuntur, totidemque sunt instantia data in vibrationibus isochronis, pulsus ad totidem particulas in quâvis vibratione isochronâ extendetur.

28. Si per velocitatem pulsûs intelligatur (cum Newtono) distantia ad quam pulsus extenditur divisa per tempus quo pulsus ad eam distantiam pervenit, dico pulsus in eodem medio esse omnes æquiveles quæcumque sit fibræ pulsum producentis vibratio: id jam liquet de vibrationibus isochronis in quibus tempore unius vibrationis ad totidem partes pulsus propagatur, ideòque æquale spatium æquali tempore percurrit, postea verò idem pulsus similiter propagatur, sed id pariter verum est de vibrationibus eterochronis; dividantur enim inæqualia vibrationum tempora in totidem utrinque tempuscula minima quæ totis temporibus sint proportionalia, numerus partium compressarum singulis tempusculis diversis sunt illis tempusculis proportionales (n. 19. hujusce) ideòque totis vibrationum temporibus proportionales, sed in singulâ vibratione totidem tempuscula assumpta sunt, ergo totus numerus partium quæ singulum pulsum constituunt est proportionalis tempori vibrationis. Sed distantia ad quam pervenit pulsus est semper numero partium proportionalis. Ideòque distantia ad quam pervenit pulsus est tempori vibrationis proportionalis, sed velocitas pulsus est distantia ad quam pervenit divisa per tempus quo

ad eam distantiam pervenit, ergo ea velocitas est constans. Ergo in eodem medio omnes pulsus sunt æquveloces; quod de sono per experimenta verum esse demonstravit Derhamus.

29. Quòd si medium diversum sit, velocitates pulsuum erunt inversè in ratione subduplicatâ densitatis et directè in ratione subduplicatâ vis elasticæ, quippe (n. 17. hujusce) deprehendimus quadratum temporis quo celeritas puncti A transit in punctum B esse $\frac{3.57 \text{ AB}}{f}$ designante A B

particularum intervallo et f vi elasticâ, et uniformiter procedere motum in pulsu ab unâ particulâ ad sequentem, sumantur ergo totidem partes in utroque medio, tempora quibus motus pulsus a primâ ad ultimam perveniet erit ut $\frac{\sqrt{AB}}{\sqrt{f}}$ (neglectâ quantitate constanti 3.57.)

Velocitas verò pulsus est directè ut spatium quod occupant illæ omnes particulæ et inversè ut tempus quibus motus a primâ ad ultimam transit, spatium verò quod occupant illæ particulæ cum sint totidem est ut intervallum AB singulæ particulæ, ideòque est velocitas pulsus ut $\frac{AB}{\sqrt{\frac{AB}{f}}} = \sqrt{AB \times f}$

$\sqrt{AB \times f}$. Intervallum particularum est inversè ut densitas medii (rem considerando ut in n. 25. hujusce) ergo velocitas pulsus est inversè in ratione subduplicatâ densitatis medii, et directè in ratione subduplicatâ vis elasticæ (quod Prop. XLVIII. statuit Newtonus).

30. His de toto pulsu dictis, nunc de motu singulæ particulæ pulsûs observandum est, in singulâ particulâ omnes velocitatis successivos gradus quos habuit prima particula A produci, et tantundem temporis in eâ particulâ durare, quantum in ea particula A, hoc cum discrimine quod tardius eos velocitatis gradus suscipiat quam particula A, et quidem eò tardius quò ab ea remotior est; *Primus Casus.* Dividatur, ut prius, vibrationis tempus in tempuscula, et durante uno tempusculo æquabilis manere censeatur velocitas impressa particulæ A, fingamus singulo tempusculo velocitatem ad viginti particulas pervenire, et spectemus speciatim motum quem decima particula a puncto A suscipiet, quæ particula dicatur X, illa particula X motum puncti A non suscipit nisi post novem particulas antecedentes, tum ipsa particula X motum puncti A suscipit et uniformiter cum eo movetur durante reliquo tempusculo, tunc ex hypothesi mutatur celeritas puncti A, iterea tamen uniformis manet celeritas puncti X donec nova ea celeritas ad ipsam pervenire potuerit, hoc est postquam successivè pervenit ad particulas novem antecedentes, sed nova hæc celeritas per novem particulas antecedentes particulam X propagatur eodem tempore quo prima celeritas per easdem novem particulas propagata fuerat; ergo prima celeritas tantò diutius permanet in particulâ X quòtò tardius eam receperat, ergo ea prima celeritas tamdiù durat in particulâ X quamdiù duraverat in particulâ A; cumque idem de singulis successivis motibus puncti A dici possit, hinc quæ-

libet particula X ipsissimum habet motum ac particula A, nisi quod tardius in eâ incipiat et desinat. Ideòque etiam manifestum est in hoc casu, spatia a particulis A et X descripta æqualia fore et similiter descripta.

Secundus Casus. Ponatur nunc quod motus puncti A æquabilis non maneat durante singulo tempusculo, velocitates tamen successivæ puncti X erunt illæ quas in fine singuli tempusculi quam minimi punctum A acquisiverit, ut liquet ex tertio casu notæ 24, ideòque punctum X suscipiet velocitates correspondentes velocitatibus puncti A sumptis per saltus, sed quoniam cum primùm punctum A spatium finitum descripsit, agere incipit in punctum proximum, saltus illi quamminimi intelligi debent, ideòque physicè nulli, hinc physicè particula X et particula A eosdem motus habebunt.

Pariter describent spatia æqualia et similia; quippe abscissæ curvæ cujusvis representent tempus quo durante punctum A movetur, et ejus ordinate representent correspondentes velocitates, et dividatur axis curvæ in partes quamminimas sed finitas, eriganturque ordinate, illæ representabunt velocitates æquabiles puncti X initio singuli tempusculi, et parallelogrammata contenta sub ordinata et portione axis respondente representabunt spatia a puncto X descripta, aræ verò mixtilineæ inter easdem ordinatas easdem quas portiones et arcus curvæ comprehensæ representabunt spatia correspondentia a puncto A descripta, sed quando portiones axis sunt quamminimæ, summæ omnium eorum parallelogrammatum et arearum mixtilinearum correspondentium pro æqualibus habentur. Ergo spatia a particulis A et X descripta sunt æqualia et similiter descripta saltem quàm proximè.

31. Ideò uniformiter motus fibræ propagatur trans particulas medii; singulæ verò ejus particulæ successivè motum fibræ suscipiunt et ejus ad instar moventur, sed in fibrâ elasticâ vires sunt semper proportionales distantie fibræ a puncto medio motus sui, ut per experimenta constat, et illarum virium actio sensibiliter non turbatur per resistantiam aëris, propter ejus raritatem, nec per ejus elaterium quia hinc inde a fibrâ aër datur qui ferè æqualiter premit, ideò fibra elastica ac per consequens particulæ ipsæ medii moventur secundum legem Prop. XXXVIII. Lib. I. Sed eadem est lex motus penduli in cycloide oscillantis Prop. LI. Lib. I. Ergo *pulsibus per fluidum propagatis singulæ particulæ motu reciproco brevissimo euntes et redeuntes accelerantur semper et retardantur pro lege oscillantis penduli.* Q. e. d.

32. Sumatur tempus quodvis, simulque illud intervallum inter particulas pulsus, quod tale est ut eo tempore assumpto motus fibræ a primâ particulâ ejus intervalli ad ultimam perveniat. Dico, quod tempus illud erit ad totum vibrationis tempus ut illud intervallum ad totius pulsus longitudinem; res est evidentissima ex præcedentibus; nam cum motus propagetur in pulsu uniformiter qualiscumque sit celeritas, hoc est, cum ad totidem particulas dato tempore perveniat, manifestum est quod sic ut est totum vibra-

Corol. Hinc patet quod numerus pulsum propagatorum idem sit cum numero vibrationum corporis tremuli, neque multiplicatur in eorum pro-

tionis tempus, sive totum tempus quo pulsus formatur ad omnes particulas quæ pulsus constituunt, ita, portio quævis ejus temporis ad numerum particularum quæ eâ temporis portione motum receperunt.

33. Ut melius horum cum Newtonianis nexus pateat, hic adjungere lubet Prop. XLIX. demonstrationem ex XLVII. desumptam, quamvis vix diversa sit ab iis quæ in ipso textu leguntur, et primo quidem, sit P S spatium quod fibra una vibratione eundo percurrit, ex ejus medio O ut centro describatur circulus P K S k ejus circumferentia repræsentet totum vibrationis ex itu et reditu compositæ tempus, partes ejus circumferentiæ ut K H repræsentabunt tempora quibus fibra per spatium correspondens N L movebitur; H L, K N repræsentabunt velocitates fibræ in punctis N et L, et H L — K N velocitatum incrementa vel decremента, actioni elaterii fibræ proportionalia, hæc omnia patent ex Prop. XXXVIII. et LI. Lib. I.

2. Sit B C longitudo pulsus, et dicatur V radius circuli cujus circumferentiæ illa longitudo B C æqualis foret, dico quod vis naturalis elaterii medii erat ad vim acceleratricem fibræ ut V — K N ad H L — K N.

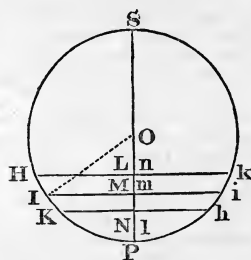
Sint enim duo puncta E et G in suo naturali situ in medio elastico, quæ post aliquod tempus in locis ϵ et γ occurrant, suscepto nempe motu fibræ secundum leges a nobis expositas, singula seorsim eundem motum ac fibra habebunt, ideoque si sumptum fuerit E ϵ = P L erit P H tempus elapsum a momento quo punctum E motum fibræ suscepit et erit H L ejus velocitas in ϵ , pariter sit G γ = P N erit P K tempus elapsum a momento quo G motum fibræ suscepit, et erit K N ejus velocitas in γ , sint verò E et G puncta proxima; compressio spatii E G ubi in ϵ γ pervenit oritur ex eo quod plus processit ϵ quam γ , itaque diminutio ejus spatii erit æqualis spatio L N, ideoque ϵ γ erit æqualis E G — L N, utque vires quibus urgentur puncta medii, eorum densitati est proportionalis, vis tota quâ urgetur punctum γ est ad eam quâ urgebatur punctum G (quæ erat vis naturalis elaterii) inversè ut spatium ϵ γ ad E G seu ut

$\frac{1}{E G - L N}$ ad $\frac{1}{E G}$. Sed est L N ad K H ut I M ad radium P O, et cum K H designet intervallum temporis quo pulsus a puncto E ad punctum G pervenit, est (per n. 32.) K H ad E G ut tota circumferentia P K S k ad B C, sive ut P O ad V; ergo ex æquo est L N ad E G ut I M ad V et convertendo E G — L N ad E G ut V — I M ad V ideoque $\frac{1}{E G - L N}$

$\therefore \frac{1}{E G} = \frac{1}{V - I M} : \frac{1}{V}$ ac per consequens vis

tota quâ urgetur punctum γ est ad vim naturalem elaterii ut $\frac{1}{V - I M}$ ad $\frac{1}{V}$.

Vis illa tota quâ urgetur punctum γ est vis naturalis elaterii medii cui superaddita est tota vis motrix fibræ quæ ad id punctum pervenit, ergo dividendo et reducendo ad communem denominatorem, vis motrix fibræ in puncto N, est ad vim naturalem elaterii ut I M ad V — I M, sive invertendo, vis naturalis elaterii ad vim totam motricem fibræ in puncto N ut V — I M ad I M, vel quia I M et K N pro se mutuo sumi possunt ubi puncta N et L sunt proxima est vis naturalis elaterii ad vim totam motricem fibræ ut V — K N ad K N; sed vis tota motrix fibræ est ad vim ejus acceleratricem durante tempusculo K H ut K N ad



H L — K N, ergo ex æquo, est vis naturalis elaterii ad vim acceleratricem fibræ ut V — K N ad H L — K N. Q. e. d.

3. In ipso motu fibræ initio, vis elaterii fluidi in statu suo naturali est ad vim acceleratricem fibræ ut V ad H K; nam ipso motus initio si P H sit infinitè parvum, ac per consequens etiam E ϵ infinitè parvum nullus adhuc motus ad particulam proximam G communicatur (per n. 4.) ergo omnino evanescent K N ideoque V — K N = V, et H L — K N = H L sed arcus infinitè parvus et ejus sinus æquantur, ergo H L = H K; ergo vis elaterii fluidi in statu naturali est ad vim acceleratricem fibræ ipso ejus motus initio ut V ad H K.

Ex quibus fluit demonstratio Prop. XLIX. Q. e. i.

gressu. Nam lineola physica $\epsilon \gamma$, quamprimum ad locum suum primum redierit, ⁽ⁿ⁾ quiescet; neque deinceps movebitur, nisi vel ab impetu corporis tremuli, vel ab impetu pulsum qui a corpore tremulo propagantur, motu novo cieatur. Quiescet igitur quamprimum pulsus a corpore tremulo propagari desinunt.

PROPOSITIO XLVIII. THEOREMA XXXVIII.

Pulsum in fluido elastico propagatorum velocitates sunt in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione vis elasticæ directè et subduplicatâ ratione densitatis inversè; si modo fluidi vis elastica ejusdem condensationi proportionalis esse supponatur.

Cas. 1. Si media sint homogenea, et pulsum distantiae in his mediis aequentur inter se, sed motus in uno medio intensior sit: contractiones et dilatationes partium analogarum ^(o) erunt ut iidem motus. Accurata qui-

⁽ⁿ⁾ * *Quiescet; neque deinceps movebitur.* Quamprimum lineola physica $\epsilon \gamma$ ad locum suum primum redierit, ipsius velocitas quam ordinata, in i, semper exponit (Prop. XXXVIII. Lib. I.) extinguetur; et ejusdem lineolæ densitas visque elastica eadem erit cum densitate et vi elasticâ partis E G medii quiescentis; ideoque quiescet, &c. * Id liquet ex n. 20. additionis nostræ de Motibus in Fluido Elastico Genitis.

316. Ex his intelligitur quomodo per vibrationes isochronas corporis resonantis producantur in aëre pulsus quibus ad aurem appulsis, fit in nobis perceptio soni, et cur soni, cessante motu tremulo corporis sonori, statim cessent. Liquet etiam tonos a numero pulsum qui in aëre tempore dato excitantur, pendere, cum (per Cor. Prop. hujus) numerus pulsum æqualis sit numero vibrationum ex itu et reditu compositarum quas chorda musica peragit, et ab isto numero tonorum diversitas oriatur (308).

317. Patet etiam quomodo aëris pulsus sonum et tremores in aliis corporibus unisonis aut consonantibus creare possint. Nam cum aëris pulsus in nervum musicum incurrit qui vibrationem unam ex itu et reditu compositam absolvere aptus sit, eo tempore quo pulsus suam percurrit latitudinem, commovetur nervus et oscillatur per exiguum licet spatium, et recurrentibus novis atque conspirantibus aëris pulsibus celerius agitur sonumque reddit. At si nervus vibrationes suas integras seu ex itu et reditu compositas perficere nequeat quo tempore pulsus aëris latitudinem suam describit, possit tamen in partes aliquotas hujusmodi vibrationibus peragendis aptas dividi; partes illæ, quiescentibus divisionum punctis, congruenter ad pulsum recursum sensim agitantur, vibrationesque suas cum pulsibus unisonas singulæ perficiunt. Si verò nervi duo proxi-

mi in eas partes aliquotas dividi possint quæ sint inter se ad unisonum, aut quod idem est, quæ vibrationes isochronas peragant, et horum nervorum unus pulsetur sonumque edat, nervi duo sese in partes suas aliquotas veluti dividunt ut ad unisonum reducantur. Ut si ejusdem nervi capiantur partes duæ quarum sit ratio 2 ad 3 et æqualiter tendantur, alteraque pars pulsetur, dividetur minor nervus in partes duas, et major in partes tres æquales quæ singulæ seorsim oscillabuntur. Nam brevior nervus duarum nempe partium, ter oscillando dum nervus longior partium trium, duas oscillationes absolvit (306) frequentiores in aëre pulsus excitat quorum recursus nervus longior citius quam par est agitur; et cum utriusque nervi aërisque motus congruere non possint nisi singulæ nervorum partes aliquotæ et æquales seorsim oscillentur, motus ille conspirans tam in nervis quam in aëre tandem producit. Et hæc quidem in experimentis musicis ita contingere observarunt Joan. Wallis Operum in fol. Tom. II. pag. 466. Et deinde Acusticæ instaurator D. Sauveur in Monum. Acad. Paris. an. 1701. ubi alia experimenta refert quæ ex prædictis facile possunt explicari; * et inde ingeniosissimi systematis de tonorum productione et harmoniâ fundamenta derivavit ill. de Mairan omni laude superior, quod ad praxim felicissimè revocavit vir inter eruditos Orpheos illustrissimus D. Rameau.

^(o) * *Erunt ut iidem motus.* Motus enim illi sunt vel causæ vel effectus contractionis et dilatationis partium in pulsibus correspondentium. Hæc tamen proportio accurata non est, si contractiones et dilatationes sint valde intensæ, quemadmodum si chorda musica nimia vi pulsetur, vis motrix particularum ejus non est amplius proportionalis spatiis per quæ debet moveri, et

dem non est hæc proportio. Verumtamen nisi contractiones et dilatationes sint valde intensæ, non errabit sensibilter, ideóque pro physicè accuratâ haberi potest. (P) Sunt autem vires elasticæ motrices ut contractiones et dilatationes; et velocitates partium æqualium simul genitæ sunt ut vires. Ideóque æquales et correspondentes pulsuum correspondentium partes itus et reditus suos per spatia contractionibus et dilatationibus proportionalia, cum velocitatibus quæ sunt ut spatia, simul peragent: et propterea pulsus, qui tempore itûs et reditûs unius latitudinem suam progrediendo conficiunt, et in loca pulsuum proximè præcedentium semper succedunt, ob æqualitatem distantiarum, æquali cum velocitate in medio utroque progredientur.

Cas. 2. Sin pulsuum distantia seu longitudines sint majores in uno medio quàm in altero; (q) ponamus quod partes correspondentes spatia latitudinibus pulsuum proportionalia singulis vicibus eundo et redeundo describant: et (r) æquales erunt earum contractiones et dilatationes. Ideóque si media sint homogenea, æquales erunt etiam vires illæ elasticæ motrices quibus reciproco motu agitantur. Materia autem his viribus movenda est ut pulsuum latitudo; et in eâdem ratione est spatium per quod singulis vicibus eundo et redeundo moveri debent. (s) Estque tempus itûs et reditûs unius in ratione compositâ ex ratione subduplicatâ materiæ et ratione subduplicatâ spatii, atque ideò ut spatium. Pulsus

aëris densitas vi ipsius elasticæ proportionalis non manet, si nimia vi comprimat vel dilatetur aër. * Singulæ diminutiones intervallo sunt ut velocitates (n. 19.) non tamen ex eo sequitur contractiones esse ut velocitates, (hunc verò casum et reliquos demonstravimus n. 29. additionis de Mot. Fluid. Elast.)

(P) * *Sunt autem vires elasticæ motrices.* Nam vires elasticæ motrices sunt ut partium analogarum densitates, hoc est, datâ materiæ quantitate, ut contractiones; et contractiones sunt ut dilatationes quæ viribus elasticis medi contracti produciuntur; et velocitates partium æqualium simul genitæ sunt ut vires (13. Lib. I.), hoc est, ut contractiones et dilatationes, ideóque cum spatia simul descripta sint ut velocitates simul genitæ, æquales et correspondentes pulsuum correspondentium partes itus et reditus suos, seu motus suos per spatia contractionibus proportionalia, cum velocitatibus quæ sunt ut spatia simul peragent; et propterea pulsus qui tempore itûs et reditûs latitudinem suam progrediendo conficiunt (314.) et in loca pulsuum proximè præcedentium semper succedunt, ob æqualitatem distantiarum æqualitate temporibus descriptarum æquali cum velocitate in medio utroque progredientur.

(q) * *Ponamus quod partes correspondentes.* Quoniam (per Cas. 1.) in eodem medio homo-

geneo et datâ pulsuum latitudine spatium quod partes medi oscillando describunt, manente tempore oscillationis, minui potest in datâ ratione; nihil obstat quominus in hoc secundo casu supponatur quod partes mediorum correspondentes spatia latitudinibus pulsuum proportionalia, iisdem manentibus oscillationum in unoquoque medio temporibus, eundo et redeundo percurrant.

(r) * *Æquales erunt.* Si media sint homogenea, uti in hoc secundo casu supponitur, vires elasticæ motrices sunt ut partium correspondentium contractiones et dilatationes quas produciunt, sed quia quantitates materiæ in partibus correspondentibus sunt ut pulsuum latitudines, seu ut partium analogarum volumina, et partes illæ analogæ eundo et redeundo dilatantur et contrahuntur per spatia quantitativis materiæ proportionalia (per Hyp.) contractiones et dilatationes ideóque vires elasticæ motrices æquales erunt.

(s) * *Estque tempus itûs et reditûs.* Nam tempus quo materia viribus æqualibus ad legem oscillantis penduli agitur, est in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione materiæ et subduplicatâ ratione spatii (per Cor. 5. Prop. XXIV. Lib. II.)

autem temporibus itûs et ređitûs unius eundo latitudines suas conficiunt, hoc est, spatia temporibus proportionalia percurrunt; et propterea sunt æquivalentes.

Cas. 3. In mediis igitur densitate et vi elasticâ paribus, pulsus omnes sunt æquivalentes. Quod si medii vel densitas vel vis elastica intendatur, quoniam vis motrix in ratione vis elasticæ, et materia movenda in ratione densitatis augetur; ^(t) tempus, quo motus iidem peragantur ac prius, augebitur in subduplicatâ ratione densitatis, ac diminuetur in subduplicatâ ratione vis elasticæ. Et propterea velocitas pulsuum erit in ratione compositâ ex ratione subduplicatâ densitatis medii inversè et ratione subduplicatâ vis elasticæ directè. Q. e. d.

Hæc Propositio ulterius patebit ex constructione sequenti.

PROPOSITIO XLIX. PROBLEMA XI.

Datis medii densitate et vi elasticâ, invenire velocitatem pulsuum.

Fingamus medium ab incumbente pondere pro more aëris nostri comprimi; sitque A altitudo medii homogenei, cujus pondus adæquet pondus incumbens, et cujus densitas eadem sit cum densitate medii compressi, in quo pulsus propagantur. Constitui autem intelligatur pendulum, cujus

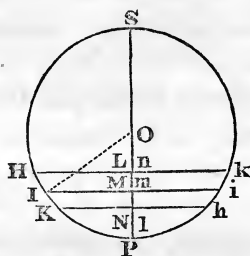
^(t) Tempus, quo motus iidem peragantur, &c. Tempus quo motus per æqualia spatia peraguntur est in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione materiæ movendæ directè et subduplicatâ ratione vis motricis inversè (per Cor. 5. Prop. XXIV.) ideoque in hoc tertio casu, tempus, manente spatio descripto, augebitur in subduplicatâ ratione densitatis, ac diminuetur in subduplicatâ ratione vis elasticæ, et propterea velocitas quæ est ut spatium directè et tempus inversè, (ob datum spatium per Hyp.) erit in ratione compositâ ex ratione subduplicatâ densitatis medii inversè, et ratione subduplicatâ vis elasticæ directè; sed datis medii densitate et vi elasticâ, velocitas pulsuum, utcumque varietur spatium, data est, (per Cas. 1. et 2.) ergo velocitas pulsuum erit semper in ratione compositâ ex ratione subduplicatâ densitatis medii inversè et ratione subduplicatâ vis elasticæ directè.

318. Ex hæc Propositione patet cur soni omnis generis, gravis et acutus, intensus et remissus, pari velocitate in eodem aëre propagantur. Nam sonorum diversitas, quoad *grave* et *acutum*, a numero pulsuum qui in aëre tempore dato excitantur, pendet (316); at (per hanc Prop.) pulsus aëris, seu plures seu pauciores dato tempore producuntur, eadè semper velocitate diffunduntur et dato tempore datum spatium con-

ficiunt: soni verò in eodem aëre producti eo intensiores sunt, manente tono, quo majus est spatium quod aëris particulæ eundo et redeundo describunt dato tempore; ut si chorda musica validius pulsetur, majores vibrationes dato tempore peragit, majoresque oscillationes particularum aëris excitat, et sonus intensior percipitur, licet tonus idem maneat et proinde pulsuum latitudo ac velocitas non mutantur. Cùm ergo tanta sit velocitas lucis ut per atmosphæram in instanti quoad sensum propagetur (per schol. ad Prop. XCVI. Lib. I.); si sonus et lux eodem puncto temporis excitentur, uti in machinis bellicis flamma et fragor producuntur simul, et spectator spatium quo a corpore resonante distat, tempusque quod inter luminis et soni perceptiones intercedit, dimediatur, soni velocitas innotescet. Atque eo modo in variis regionibus varia observata est velocitas soni, et in Angliâ eâ celeritate ferri, Flamstedio et Halleyo visum est, quâ pedes Londinenses plus minus 1142, Parisienses verò 1070, tempore minuti unius secundi percurreret. Quia verò densitas et vis elastica aëris in variis Terrarum locis, diversisque anni tempestatibus in eodem loco mutantur, inde quoque mutari oportet soni velocitatem. Diu creditum est, observantibus Mersenno, Gassendo, et Academicis Florentinis, sonum neque

longitudo inter punctum suspensionis et centrum oscillationis sit A : et quo tempore pendulum illud oscillationem integram ex itu et reditu compositam peragit, eodem pulsus eundo conficiet spatium circumferentiæ circuli radio A descripti æquale.

Nam stantibus quæ in Propositione XLVII. constructa sunt, si linea quævis physica $E F$, singulis vibrationibus describendo spatium $P S$, urgeatur in extremis itus et reditus cujusque locis P et S , a vi elasticâ ^(u) quæ ipsius ponderi æquetur; peraget hæc vibrationes singulas quo tempore eadem in cycloide, cujus perimeter tota longitudini $P S$ æqualis est, oscillari posset: id adeò quia vires æquales æqualia corpuscula per æqualia spatia simul impellent. Quare cum oscillationum tempora ^(x) sint in subduplicatâ ratione longitudinis pendulorum, ^(y) et longitudo penduli æquetur dimidio arcui cycloidis totius; foret tempus vibrationis unius ad tempus oscillationis penduli, cujus longitudo est A , in subduplicatâ ratione longitudinis $\frac{1}{2} P S$ seu $P O$ ad longitudinem A . Sed vis elastica, quâ lineola physica $E G$, in locis suis extremis P, S existens, urgetur, erat (in demonstratione Propositionis XLVII.) ^(z) ad ejus vim totam elasticam ut $H L - K N$ ad V , hoc est (cum punctum K jam incidat in P) ^(a) ut $H K$ ad V : ^(b) et vis illa tota, hoc est pondus incumbens, quo lineola $E G$ comprimitur, est ad pondus lineolæ ut ponderis incumbentis altitudo A ^(c) ad lineolæ longitudinem $E G$; ideòque ex æquo, vis



conspirante vento accelerari, neque adverso retardari; sed D. Derham experimentis accuratè institutis, falsum id esse asserit.

^(u) * Quæ ipsius ponderi æquetur, et quæ decrescat ut ipsius distantia a centro O ; peraget hæc vibrationes singulas quo tempore eadem in cycloide, cujus perimeter tota longitudini $P S$ æqualis est, oscillari posset; quia particulæ $E F$ in hujusmodi cycloide oscillantis vis motrix est semper ut distantia ipsius a puncto cycloidis infimo seu medio, et in altissimis seu extremis punctis cycloidis ponderi ipsius æquatur, per Cor. Prop. LI. Lib. I.

^(x) * Sint in subduplicata ratione longitudinis pendulorum (472. Lib. I.)

^(y) * Et longitudo penduli æquetur dimidio

arcui cycloidis totius, per Cor. Prop. L. et Cor. 2. Prop. LII. Lib. I.

^(z) * Ad ejus vim totam elasticam in loco $E G$ ubi medium quiescit, ut, &c.

^(a) * Ut $H K$ ad V . Cum punctum K incidit in P , evanescit $K N$ et fit $H L - K N = H L = H K$, per Cor. 1. Lem. VII. Lib. I.

^(b) * Et vis illa tota, hoc est, pondus incumbens, quo, &c. Vis elastica tota partis $E G$ est in æquilibrio cum pondere comprimente, ubi medium quiescit.

^(c) * Ad lineolæ longitudinem $E G$. Cum enim medium homogeneum, cujus altitudo est A , sit (per Hyp.) ejusdem densitatis cum mediæ parte $E G$, pondera sunt ut volumina, hoc est, ut lineæ A et $E G$.

quâ lineola $E G$ in locis suis P et S urgetur, est ad lineolæ illius pondus ut $H K \times A$ ad $V \times E G$, sive ut $P O \times A$ ad $V V$, ^(d) nam $H K$ erat ad $E G$ ut $P O$ ad V . Quare cùm tempora, quibus æqualia corpora per æqualia spatia impelluntur, sint ^(e) reciproçè in subduplicatâ ratione virium, erit tempus vibrationis unius, urgente vi illâ elasticâ, ad tempus vibrationis, urgente vi ponderis, in subduplicata ratione $V V$ ad $P O \times A$, ^(f) atque ideò ad tempus oscillationis penduli cujus longitudo est A in subduplicatâ ratione $V V$ ad $P O \times A$, et subduplicatâ ratione $P O$ ad A conjunctim; id est, in ratione integrâ V ad A . Sed tempore vibrationis unius ex itu et reditu compositæ, pulsus progrediendo conficit latitudinem suam $B C$. Ergo tempus, quo pulsus percurrit spatium $B C$, ^(g) est ad tempus oscillationis unius ex itu et reditu compositæ, ut V ad A , ^(h) id est, ut $B C$ ad circumferentiam circuli cujus radius est A . Tempus autem, quo pulsus percurreret spatium $B C$, est ad tempus quo percurreret longitudinem huic circumferentiæ æqualem, ^(k) in eâdem ratione; ideòque tempore talis oscillationis pulsus percurreret longitudinem huic circumferentiæ æqualem. Q. e. d.

Corol. 1. Velocitas pulsuum ea est, quam acquirunt gravia æqualiter accelerato motu cadendo, et casu suo describendo dimidium altitudinis A . Nam tempore casus hujus, cum velocitate cadendo acquisitâ, pulsus percurreret spatium ^(l) quod erit æquale toti altitudini A ; ideòque tempore oscillationis unius ex itu et reditu compositæ percurreret spatium æquale circumferentiæ circuli radio A descripti: ^(m) est enim tempus casûs ad tempus oscillationis ut radius circuli ad ejusdem circumferentiam.

^(d) * Nam $H K$ erat ad $E G$ ut $P O$ ad V , in dem. Prop. XLVII.

^(e) * Sint reciproçè in subduplicatâ ratione virium. Patet per Cor. 3. Prop. XXIV. Lib. hujus.

^(f) * Atque ideò ad tempus, &c. Patet per compositionem rationum et ex æquo; quia (ex demonstratis) tempus unius vibrationis particulæ $E F$, urgente vi ponderis ipsius, est ad tempus oscillationis penduli cujus longitudo est A , in subduplicatâ ratione $P O$ ad A .

^(g) * Est ad tempus oscillationis unius ex itu et reditu compositæ, penduli cujus longitudo est A .

^(h) * Id est, ut $B C$ ad circumferentiam circuli cujus radius est A . Nam (in demonstr. Prop. XLVII.) erat V radius circuli circumferentiam habentis æqualem intervallo $B C$; unde est V ad A ut $B C$ ad circumferentiam circuli cujus radius est A .

^(k) * In eâdem ratione. Quoniam tempus quo pulsus percurrit spatium $B C$, est ad tempus datum oscillationis integræ penduli cujus longi-

tudo A , datis medii densitate et vi elasticâ datâ, est ut spatium $B C$ ad datam peripheriam circuli radio A descripti; liquet, quod tempus, quo pulsus percurrit spatium $B C$, aut eadem celeritate percurreret datam peripheriam circuli radio A descripti, fore eis spatiis proportionalem. Quare tempus quo pulsus percurrit spatium $B C$, est ad tempus oscillationis unius ex itu et reditu compositæ penduli cujus longitudo est A , ut tempus quo pulsus percurrit idem spatium $B C$, ad tempus quo percurrit longitudinem æqualem circumferentiæ circuli cujus radius est A ; ideòque tempore talis oscillationis pulsus percurreret longitudinem huic circumferentiæ æqualem.

^(l) * Quod erit æquale toti altitudini A (30. Lib. I.)

^(m) * Est enim tempus casûs, per dimidiam altitudinem A ad tempus oscillationis unius ex solo itu, vel solo reditu constantis, ut diameter circuli ad ejus circumferentiam (470. Lib. I.), ideòque ad tempus duplum oscillationis unius ex itu et reditu compositæ, ut radius circuli ad ejus

Corol. 2. Unde cum altitudo illa A sit ut fluidi vis elastica directè et densitas ejusdem inversè; (ⁿ) velocitas pulsuum erit in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione densitatis inversè et subduplicatâ ratione vis elasticæ directè.

PROPOSITIO L. PROBLEMA XII.

Invenire pulsuum distantias.

Corporis, cujus tremore pulsus excitantur, inveniatur numerus vibrationum dato tempore. Per numerum illum dividatur spatium quod pulsus eodem tempore percurrere possit, et pars inventa (^o) erit pulsus unius latitudo. Q. e. i.

Scholium.

Spectant Propositiones novissimæ ad motum lucis et sonorum. (^p) Lux enim cùm propagetur secundum lineas rectas, in actione solâ (per Prop.

circumferentiam. Quare cùm velocitates uniformes sint ut spatia eodem tempore descripta, pulsus verò propriâ velocitate æquabili peripheriam circuli radio A descripti tempore oscillationis unius ex itu et reditu compositæ percurrat, et grave cum uniformi velocitate, quam acquirere potest cadendo per dimidiam altitudinem A, eodem tempore idem spatium describat; patet velocitates illas pulsus et gravis esse æquales.

(ⁿ) * *Velocitas pulsuum erit, &c.* Velocitas pulsuum, ut pote æqualis (per Cor. 1.) velocitati quam gravia per dimidiam altitudinem A cadendo acquirunt, est in ratione subduplicatâ altitudinis illius A (28. Lib. I.); sed altitudo A medii homogenei, cujus densitas eadem est cum densitate medii E G et pondus in æquilibrio cum ejusdem medii E G vi elasticâ, manente densitate est ut pondus seu ut vis elastica directè, et manente vi elasticâ seu pondere est ut densitas inversè, quia densitas est semper ut pondus directè et volumen seu altitudo A inversè; et propterea conjunctis his rationibus altitudo A est semper in ratione compositâ ex ratione vis elasticæ directè et ratione densitatis inversè. Quare velocitas pulsuum erit in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione densitatis inversè et subduplicatâ ratione vis elasticæ directè.

(^o) * *Erit pulsus unius latitudo.* Quoniam pulsus omnes uniformi cum velocitate propagantur (ex dem. Prop. XLVIII. et XLIX.) et tot pulsus æquales producuntur in aëre, quot sunt corporis tremuli vibrationes isochronæ ex itu et reditu compositæ (per Cor. Prop. XLVII.); si spatium quod pulsus seu sonus dato tempore percurrere possit, per numerum vibrationum,

quas corpus sonorum eodem tempore perficit, dividatur, quotus erit pulsus unius latitudo. Sed dato sono, numerus vibrationum quas corpus sonorum dato tempore peragit, invenitur (per formulas 303, 304); si nimirum chorda musica ad unisonum vel ad notam consonantiam cum sono dato reducatur. Cùm enim tonorum differentia a numero vibrationum quas corpus sonorum dato tempore absolvit, pendeat (308 et 312); iidem toni eodem vibrationum isochronarum numero producuntur. Notum verò est spatium quod sonus dato tempore describit (318).

Exempli causâ, si sonus omnium acutissimus, quem possimus distinguere, vibrationibus integris 6400 tempore minuti unius secundi absolutis producatur, et omnium gravissimus vibrationibus $12\frac{1}{2}$ excitetur, uti D. Sauveur in Historia Acad. Scient. Paris. an. 1700. arbitratus est; divide spatium 1142. pedum Londinensium, quod sonus tempore minuti unius secundi conficit, per numeros 6400. et $12\frac{1}{2}$ successive, et quoti, videlicet digiti 2, 14, et pedes 91, 36, erunt latitudines pulsuum, quibus soni acutissimus et gravissimus producuntur.

(^p) * *Lux enim cùm propagetur secundum lineas rectas, et interpositis corporibus opacis intercipiatur, in actione solâ, seu pressione, motive per medium quodlibet fluidum propagato, consistere nequit; quia pressio et motus per medium omne fluidum propagata divergunt a recto tramite in spatia immota et pone obstacula circumquaque diffunduntur, per Prop. citatas.* Cùm igitur lumen sit corpus, ut pote motu progressivo præditum, ab obstaculis reflexum et refractum,

XLI. et XLII.) consistere nequit. Soni verò propterea quod a corporibus tremulis oriantur, nihil aliud sunt quam aëris pulsus propagati per Prop. XLIII. Confirmatur id ex tremoribus quos excitant in corporibus objectis, si modo vehementes sint et graves, quales sunt soni tympanorum. (q) Nam tremores celeriores et breviores difficiliter excitantur. Sed et sonos quocumque vis, in chordas corporibus sonoris unisonas impactos, excitare tremores notissimum est. Confirmatur etiam ex velocitate sonorum. Nam cum pondera specifica aquæ pluvialis et argenti vivi sint ad invicem ut 1 ad $13\frac{2}{3}$ circiter, et ubi mercurius in barometro altitudinem attingit digitorum Anglicorum 30, pondus specificum aëris et aquæ pluvialis sint ad invicem ut 1 ad 870 circiter: (r) erunt pondera specifica aëris et argenti vivi ut 1 ad 11890. Proinde cum altitudo argenti vivi sit 30 digitorum, altitudo aëris uniformis, cujus pondus aërem nostrum subjectum comprimere posset, erit 356700 digitorum, seu pedum Anglicorum 29725. Estque hæc altitudo illa ipsa quam in constructione superioris Problematis nominavimus A. Circuli radio 29725 pedum descripti (s) circumferentia est pedum 186768. Et cum pendulum digitos $39\frac{1}{2}$ longum oscillationem ex itu et reditu compositam tempore minutorum duorum secundorum, uti notum est, (t) absolvat; pendulum pedes 29725 seu digitos 356700 longum (u) oscillationem consimilem tempore minutorum secundorum $190\frac{3}{4}$ absolvere debet. Eo igitur tempore sonus progrediendo (x) conficiet pedes 186768, ideoque tempore minuti unius secundi pedes 979.

motumque in corporibus quæ inflammantur excitans, necesse esse videtur ut a corporibus luminosis tenuissima corpuscula incredibili fere velocitate quaquaversum emittantur. Spatia igitur cœlestia, quæ astrorum omnium lux immensâ illâ celeritate permeat, materiâ quâdam æthereâ densissimâ, quæ radorum lucis motum interciperet, plena esse non possunt.

(q) 319. * *Nam tremores celeriores et breviores difficiliter excitantur.* Corpora enim majora et minus elastica majoribus soni gravioris, cum quo consonare possunt, vibrationibus facilius concutiuntur et congruenter ad pulsuum motum agitantur; nam debet esse proportio quædam inter pulsuum aëris latitudinem et corporum circumjectorum magnitudinem, densitatem et vim elasticam, ut sonus iis communicetur; et quo fibræ breviores sunt, tenuiores et magis tensæ, eo facilius acuto sono seu brevioribus aëris pulsibus agitantur et contremunt. Quæ omnia patet per notam 317.

(r) * *Erunt, ex æquo et per compositionem rationum, pondera specifica sive densitates aëris et argenti vivi ut 1 ad 11890.* Sed fluidorum in se homogeneorum, eidem basi incumbentium, et in æquilibrio consistentium altitudines sunt in-

verse ut densitates (173. Lib. II.): est igitur 1 ad 11890 ut 30 digit. ad altitudinem aëris uniformis qui cum 30 digitis argenti vivi æquiponderat; et ideò altitudo hæc est digitorum 356700, seu, dividendo per 12, pedum Anglicorum 29725.

(s) * *Circumferentia est pedum 186768.* Est enim radius ad circumferentiam ut 113 ad 710, sive ut 29725 ad 186768 quàm proximè.

(t) * *Absolvat.* Pendulum cujus longitudo est pedum Parisiensium 3 et linearum $8\frac{1}{2}$, oscillationem unam ex itu et reditu compositam tempore minutorum duorum secundorum absolvit (471. Lib. I.); et pes Londinensis est ad pedem Parisiensem ut 15 ad 16 quàm proximè, et ita sunt pedes 3 cum lineis $8\frac{1}{2}$ ad digitos $39\frac{1}{6}$, vel $39\frac{1}{2}$ quàm proximè.

(u) * *Oscillationem consimilem tempore, &c.* Oscillationum tempora sunt in subduplicatâ ratione longitudinis pendulorum (472. Lib. I.), et propterea ut $39\frac{1}{2}$ ad 356700, ita 4 ad quadratum numeri minutorum secundorum, qui quæritur, et peracto calculo invenitur esse $190\frac{3}{4}$ quàm proximè.

(x) * *Conficiet pedes, &c.* Per Prop. XLIX.

Cæterum in hoc computo nulla habetur ratio crassitudinis solidarum particularum aëris, per quam sonus utique (Y) propagatur in instanti. Cùm pondus aëris sit ad pondus aquæ ut 1 ad 870, et sales sint fere duplo densiores quàm aqua; si particulæ aëris ponantur esse ejusdem circiter densitatis cum particulis vel aquæ vel salium, et raritas aëris oriatur ab intervallis particularum: (z) diameter particulæ aëris erit ad intervallum inter centra particularum, ut 1 ad 9 vel 10 circiter, et ad intervallum inter particulas ut 1 ad 8 vel 9. Proinde ad pedes 979, quos sonus tempore minuti unius secundi juxta calculum superiorem conficiet, addere licet pedes $97\frac{9}{9}$ seu 109 circiter, ob crassitudinem particularum aëris: et sic sonus tempore minuti unius secundi conficiet pedes 1088 circiter.

His adde quod vapores in aëre latentes, cùm sint alterius elateris et alterius toni, (a) vix aut ne vix quidem participant motum aëris veri quo soni propagantur. His autem quiescentibus, motus ille celerius propa-

(Y) * *Propagatur in instanti.* Nam corpus solidum quod condensari non potest, dum movetur, totum simul movetur, et ideò motus ab uno corporis illius extremo ad alterum extremum propagatur in instanti.

(z) * *Diameter particulæ aëris erit, &c.* Fingantur cubi duo æquales, quorum alter aëre plenus sit, alter medio continuo ejusdem circiter densitatis cum aquâ vel salibus. Hoc medium continuum divisum sit in particulas æquales, tenuissimas et sese mutuo contingentes; aër verò ex hujusmodi particulis, quæ æqualibus intervallis distinctæ sint, constet. Harum particularum diameter dicatur D, spatium inter illas in aëre interceptum S, et ideò intervallum inter centra particularum aëris $S + D$, numerus particularum aëris in uno cubi latere N, et proinde earum numerus in cubo toto aëreo N^3 , et latus cubi $N S + N D$. Sit M numerus particularum alterius medii continui in uno latere cubi, et propterea M^3 earum numerus in cubo toto, ac M D cubi latus. Quia duo cubi æquales supponuntur, erit $N S + N D = M D$. Si densitas aëris sit ad densitatem alterius medii continui ut 1 ad A; quia paribus voluminibus, densitates sunt ut quantitates materiæ, quæ sunt ut numeri particularum magnitudine et densitate æqualium, erit $1 : A = N^3 : M^3$, et hinc $1 :$

$A^{\frac{1}{3}} = N : M$, ideòque $M = N A^{\frac{1}{3}}$. Quare cùm sit $N S + N D = M D = N D A^{\frac{1}{3}}$, erit $S + D = D A^{\frac{1}{3}}$, et $S = D \times [A^{\frac{1}{3}} - 1]$, ideòque $D : S = 1 : A^{\frac{1}{3}} - 1$ ac $D : S + D = 1 : A^{\frac{1}{3}}$. Jam si ponatur A fere æqualis numero 870, erit fere $A^{\frac{1}{3}} = 9$; si verò ponatur $A = 1000$, vel $A = 1100$, vel $A = 1200$, erit fere $A^{\frac{1}{3}} = 10$; unde diameter D solidæ

particulæ aëris erit ad intervallum $S + D$ inter centra particularum, ut 1 ad 9 vel 10 circiter, et ad intervallum S inter particulas ut 1 ad 8 vel 9. Proinde spatium totum quod particulæ solidæ in lineâ rectâ datâ positæ occupant, erit ad spatium reliquum quod intervalla particularum in eadem lineâ tenent, ut 1 ad 8 vel 9 circiter, et ad totam lineam ut 1 ad 9 vel 10. Sed si nulla habeatur ratio crassitudinis solidarum particularum aëris, sonus lineam rectam pedes 979 longam tempore minuti unius secundi describit: quare cùm sonus per spatium totum quod solidæ particulæ aëris occupant, in instanti propagatur, et sit 9 ad 1 ut lineæ pedes 979 longa ad ipsius partem quam particulæ solidæ aëris occupant, partem illam, quæ est $\frac{979}{9}$, seu 109 pedum circiter, addere licet spatio 979 pedum.

(a) * *Vix aut ne vix quidem participant motum aëris veri quo soni propagantur.* Nam vibratorius particularum aëris motus, quo sonus produciatur, corporibus ejusdem toni facile, at corporibus alterius elateris et alterius toni ægrè aut nullo modo communicari potest (517). Unde si atmosphaera constet ex decem partibus aëris veri et unâ parte vaporum, sitque proinde totum pondus atmosphaeræ ad pondus vaporum ut 11 ad 1, et ad pondus aëris veri, subducto pondere vaporum, ut 11 ad 10, minuenda est quantitas materiæ movendæ in ratione 11 ad 10. Sed si densitas medii, sive quantitas materiæ sub dato volumine contentæ, cæteris paribus, minuat, velocitas soni augetur in eadem ratione subduplicatâ (per Prop. XLVIII.). Quare (in Hyp. Newt.) velocitas soni augenda est in ratione subduplicatâ 10 ad 11, vel in integrâ circiter ratione 20 ad 21; et ideò spatium dato tempore minuti unius secundi descriptum, quod erat 1088 pedum, augendum in ratione 20 ad 21. Est autem fere 20 ad 21 ut 1088 ad 1142.

gabitur per solum aërem verum, idque in subduplicatâ ratione minoris materiæ. Ut si atmosphæra constet ex decem partibus aëris veri et unâ parte vaporum, motus sonorum celerior erit in subduplicatâ ratione 11 ad 10, vel in integrâ circiter ratione 21 ad 20, quam si propagaretur per undecim partes aëris veri: ideóque motus sonorum supra inventus, augendus erit in hâc ratione. Quo pacto sonus, tempore minuti unius secundi, conficiet pedes 1142.

Hæc ita se habere debent tempore verno et autumnali, ubi aër per calorem temperatum rarescit, et ejus vis elastica nonnihil intenditur. At hyberno tempore, ubi aër per frigus condensatur, et ejus vis elastica remittitur, motus sonorum tardior esse debet in subduplicatâ ratione densitatis; et vicissim æstivo tempore debet esse velocior.

Constat autem per experimenta quod soni tempore minuti unius secundi eundo conficiunt pedes Londinenses plus minus 1142, Parisienses vero 1070.

Cognitâ sonorum velocitate innotescunt etiam intervalla pulsuum. (b) Invenit utique D. Sauveur, factis a se experimentis, quod fistula aperta, cujus longitudo est pedum Parisiensium plus minus quinque, sonum edit ejusdem toni cum sono chordæ quæ tempore minuti unius secundi (c) centies recurrit. Sunt igitur pulsus plus minus centum in spatio pedum Parisiensium 1070, quos sonus tempore minuti unius secundi percurrit; ideóque pulsus unus occupat spatium pedum Parisiensium quasi $10\frac{7}{16}$, id est, duplâ circiter longitudinem fistulæ. (d) Unde verosimile est quod latitudines pulsuum, in omnium apertarum fistularum sonis, æquantur duplis longitudinibus fistularum.

Porro cur soni cessante motu corporis sonori statim cessant, neque diutius audiuntur ubi longissimè distamus a corporibus sonoris, quàm cùm proximè absumus, patet ex Corollario Prop. XLVII. Libri hujus.

(b) * *Invenit utique D. Sauveur in Historiâ Acad. Scient. Paris. an. 1700.*

(c) * *Centies recurrit, hoc est centum oscillationes ex itu et reditu compositas tempore minuti unius secundi absolvit. Idem D. Sauveur in Monumentis Acad. Paris. an. 1713. oscillationes 101 vel 102 pro ejusdem fistulæ sono posuit.*

(d) * *Unde verosimile est, &c. Idem confirmatur alio experimento ejusdem D. Sauveur, qui loco mox citato invenit quod fistula aperta, cujus longitudo est pedum Parisiensium plus minus 2, sonum edit ejusdem toni cum sono chordæ quæ 243 oscillationes integras tempore minuti unius secundi perficit. Unde si dividatur*

numerus 1070 per 243, prodit pulsus unius latitudo ped. Paris. $4\frac{2}{3}$ circiter, id est, dupla circiter longitudo fistulæ. Est autem in organis pneumaticis fistula aperta, quæ patet in superiori et latiori extremo, alteri quo aër fistulam ingreditur, opposito. Si occludatur fistula, octavâ gravius sonat.

Huc usque de sono directo plura diximus, de reflexo pauca adjungenda sunt.

PROPOSITIO.

320. Sonus percipitur tanquam ex eo loco procedens ex quo quasi centro pulsus aëris propagantur. Constat experientiâ.

Sed et cur soni in tubis stentorophonicis valde augmentur, ex allatis principiis manifestum est. Motus enim omnis reciprocus singulis re-

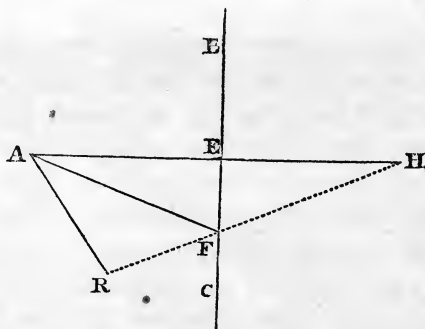
321. *Corol. 1.* Hinc si sonus e centro quovis A directe propagatus in obstaculum planum satis magnum B C incurrat, et ex A ducatur ad B C perpendicularis A E, producaturque ad H ut sit E H æqualis A E; sonus reflexus eodem fere modo percipietur ac si ex loco H tanquam centro directè propagaretur (194).

322. *Corol. 2.* Similiter si sonus a centro quovis propagatus in obstaculum quodlibet impingat, a quo ita reflectatur ut post reflexionem radii soni in centrum aliud convergant; sonus reflexus tanquam ex hoc secundo centro propagatus auditur.

323. *Corol. 3.* Unde si radii sonori satis densi ad aurem appellantur et soni unius sensationem producentes, ab aure in diversa centra convergant; locus ex quo sonus propagatur, non bene distinguetur.

324. Si sonus producatur in A, et deinde ab obstaculo quovis B C reflectatur tanquam ex centro H propagatus; auditor in loco R sonum directum per A R propagatum percipiet primum; deinde sonum reflexum quasi ex centro H procedentem, postquam motu directo spatium A F, et motu reflexo spatium F R descripsit, audiet. Idem igitur sonus auditur bis, modò tamen distantiarum A R et A F R differentia tanta sit ut sonus directus et sonus reflexus eodem sensibili momento organum auditus non afficiant; nam si sonus reflexus ad aurem perveniret eo tempore, quo soni directi impressio adhuc in eâ perseverat, non geminus, sed intensior tantum sonus audiretur. Porro experientiâ constat sonos vix posse distingui; si plures quàm 9 circiter syllabæ tempore minuti unius secundi successivè producantur; et ideò ne sonus reflexus cum directo confundatur, inter eorum ad aurem appulsus intercedere oportet partem nonam minuti unius secundi, quo tempore sonus describit spatium 127 pedum Londinensium circiter. Hoc igitur spatio minor esse non debet distantiarum A R et A F R differentia, ut sonus reflexus distinctè percipi possit in R. Quod si auditor in A locetur, ubi sonus directus producit, et spatium 2 A E quod sonus describit ut ad centrum A post reflexionem in E redeat, sit 127 pedum Londinensium, ideòque A E 63 vel 64 pedum circiter, distingui poterit sonus reflexus a directo. Si plura sint obstacula justis intervallis dissita, in quæ sonus directe offendat, is quasi ex variis locis pluries repetitus auditur; ut cum machinarum bellicarum fragorem vel tonitru boatum circumjecta ædificia vel crassiores nubes pluries referunt. Sæpe etiam obstacula sonum directum mutant, dum vehementiori aëris tremore concussa variè contremunt et aërem repercutiendo detonant.

325. Ex iisdem principiis explicari potest tubæ vocalis seu stentorophonicæ efficacia ad vocem articulatum in loca maxime dissita propagandam. Sunt hujusmodi tubæ variarum figurarum, sed omnes satis angustæ, oblongæ et intus perpolitæ, quo sonus in arctum coactus in latius spatium sese diffundere et virium detrimentum pati prohibeatur, ac radii sonori in determinatam plagam confectorie dirigantur. Fabrefiunt ex materiâ ad concipiendum motum tremulum, quo sonus produciunt, aptâ, ut sonus hoc partium tubæ et aëris ab ipsis agitati tremulo motu multiplicatus impetum majorem acquirat et longius progrediendi vim habeat. Optima tubarum vocalium figura, auctore clar. Joh. Matthia Hasio, illa censetur, quæ fit ex conversione parabolæ circa ipsius axem, orificio exiguo tubæ, quod os



loquens suscipit, in ipso foco parabolæ constituto. Hæc enim tubæ radii sonori, saltem magnam partem, reflectuntur ad axem tubæ paralleli (194. Lib. II. et Theor. III. de Parabola Lib. I.). Idem Hasius, quo tubam longiorem, non nimium auctâ amplitudine, reddat, tubum ellipticum oblongum parabolico ita jungit, ut elliptici focus unus concidat cum foco parabolici, et os loquentis in altero elliptici foco constituat; quâ ratione fit ut radii soni ab ore in tubo elliptico ad focum parabolici partim directi, partim reflexi dirigantur (per Theor. IV. de Ellipsi), et deinde in tubo parabolico, ut modò dictum est, progrediantur. Limbus tubæ, qua parte amplissima est, quæque sonus emittitur, ad formam labiorum recurvandus est, quo minus effectum tubæ turbare possit aëris externi in tubam irruentis motus. Hæc omnia fusè et accuratè exposita vides, in ipsa laudati auctoris Dissertatione Physico-Mathematicâ de Tubis Stentoreis.

* Tubis stentoreis annumerandæ sunt omnes tubæ militares aut venatorie sive recte sive incurvæ, exiguus enim sibilus quem edit tubicen

cursibus a causa generante augeri solet. Motus autem in tubis dilationem sonorum impredientibus, tardius amittitur et fortius recurrit, et propterea a motu novo singulis recursibus impresso magis augetur. Et hæc sunt præcipua phænomena sonorum.

constricto aëre inter labium et tubæ oram, in prodigiosum erumpit sonum, et observabile videtur ea instrumenta ita a parabolâ discrepare ut axis suæ respectu convexa potius sit tuba quàm concava. Incrementum itaque soni non tam pendere videtur ex eo quod sonus secundùm axis tubæ directionem parallelus exeat, quàm ex

eo ipso quod indicat Newtonus, nempe ex motus reciprocatione, ita ut forma tubæ ea esse debeat ut sonus ab uno pariete ad alterum repellatur, extrinsecus sonum derivando, ita tamen ut non nisi per innumeras reflexiones sive reciprocationes foras emittatur.

SECTIO IX.

De motu circulari fluidorum.

HYPOTHESIS.

Resistentiam, quæ oritur ex defectu lubricitatis partium fluidi, cæteris paribus, proportionalem esse velocitati, quâ partes fluidi separantur (c) ab invicem.

PROPOSITIO LI. THEOREMA XXXIX.

Si cylindrus solidus infinitè longus in fluido uniformi et infinito circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur, et ab hujus impulsu solo agatur fluidum in orbem, perseveret autem fluidi pars unaquæque uniformiter in motu suo; dico quod tempora periodica partium fluidi sunt ut ipsarum distantia ab axe cylindri.

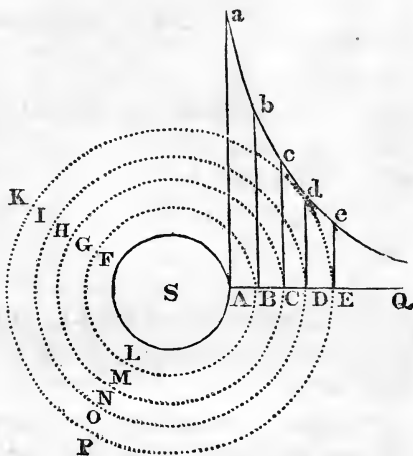
Sit A F L cylindrus uniformiter circa axem S in orbem actus, et circulis concentricis B G M, C H N, D I O, E K P, &c. distinguatur fluidum in orbes cylindricos innumeros concentricos solidos ejusdem crassitudinis. Et quoniam homogeneum est fluidum, impressiones contiguorum orbium in se mutuo factæ erunt (per Hypothesin) (a) ut eorum

(c) * *Ab invicem.* Resistentia quæ oritur ex defectu lubricitatis partium fluidi, cæteris paribus, est semper eadem in spatiis æqualibus, quæcumque fuerit mobilis velocitas; cum in omnibus spatiis æqualibus idem defectus lubricitatis superandus sit. Est igitur hæc resistentia, cæteris paribus, ut spatium quod mobile describit, hoc est, dato tempore, ut velocitas. Quia verò partes contiguæ quæ simul pari velocitate moventur, sese mutuo non atterunt; capienda hic est velocitas partium relativa, quâ partes separantur ab invicem. Sed de hac Hypothesi vide scholium sequens.

(a) 326. * *Ut eorum translationes ab invicem et superficies contigua, &c.* Si superficies contigua nullâ velocitate relativâ inter se moverentur, aut si essent perfectè lubricæ, nulla foret earum frictio: at si superficies sint asperæ et alia super aliam incedat, nascetur ex partium attritu resistentia, quæ, dato tempore et cæteris paribus, velocitati superficierum relativæ pro-

portionalis est (per Hyp.). Unde si superficies contigua, homogeneæ et æqualis ubique asperitatis sese viribus æqualibus premant, et præterea superficies quæ super alias sibi contiguas incedunt, æquales sint; resistentiæ ex attritu dato tempore genitæ proportionales erunt translationibus superficierum contiguarum ab invicem, cum hujusmodi translationes sint spatia velocitatis relativis dato tempore descripta. Si verò translationes illæ seu velocitates relativæ superficierum contiguarum ponantur æquales; resistentiæ, cæteris paribus, erunt ut superficies contiguæ quæ sese mutuo atterunt. Quare si nec superficies contiguæ, nec earum velocitates relativæ seu translationes ab invicem æquantur; resistentiæ, cæteris paribus, erunt in ratione compositâ ex ratione superficierum contiguarum et ratione translationum ab invicem dato tempore factarum. Impressiones verò contiguorum orbium in se mutuo factæ, sunt ut resistentiæ quibus producuntur.

translationes ab invicem, et superficies contiguæ in quibus impressiones fiunt. Si impressio in orbem aliquem major est vel minor ex parte concavâ quam ex parte convexâ; prævalebit impressio fortior, et motum orbis vel accelerabit vel retardabit, prout in eandem regionem cum ipsius motu vel in contrariam dirigitur. Proinde ut orbis unusquisque in motu suo uniformiter perseveret, debent impressiones ex parte utrâque sibi invicem æquari et fieri in regiones contrarias. (b) Unde cum impressiones sunt ut contiguæ superficies et harum translationes ab invicem, erunt translationes inversè ut superficies, hoc est, inversè ut superficierum distantia ab axe. (c) Sunt autem differentia motuum angularium circa axem ut hæ translationes applicatæ ad distantias, sive ut translationes directè et distantia inversè; hoc est, conjunctis rationibus, ut quadrata distantiarum inversè. Quare si ad infinita rectæ $S A B C D E Q$ partes singulas erigantur perpendiculara $A a, B b, C c, D d, E e$, &c. ipsarum $S A, S B, S C, S D, S E$, &c. quadratis reciproce proportionalia, et per terminos perpendicularium duci intelligatur (d) linea curva hyperbolica; erunt summæ diffe-



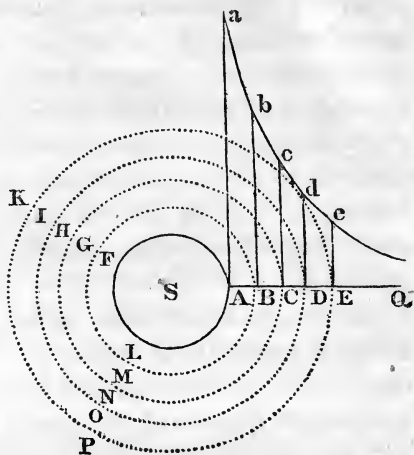
(b) * Unde cum (per Hyp.) orbis unusquisque in motu suo uniformiter perseveret, et proinde impressiones ex utraque parte cujusque orbis in plagas contrarias factæ æquales sint; impressiones illæ, dato tempore, datæ sunt, et ideo ratio composita ex rationibus translationum et superficierum contiguarum, quæ est ut impressio, data est. Translationes igitur dato tempore factæ, sunt inversè ut superficies, hoc est, inversè ut superficierum distantia ab axe: nam cylindrorum ejusdem longitudinis superficies sunt ut distantia ab axe cylindri, et hic omnes superficies cylindricæ; quæ circa axem infinitum revolvuntur, sunt ejusdem longitudinis infinitæ (per Hyp.)

(c) * 327. Sunt autem differentia motuum angularium, &c. Motus angulares dicuntur ii, quibus singula puncta A, B, C, D, E , &c. radiis ad axem cylindri perpendiculariter ductis angulos describunt. Sunt igitur anguli illi quasi spatia uniformi motu descripta, et ideo motus angulares sunt ut anguli descripti directe et tem-

pore quibus describuntur inversè, et dato tempore sunt ut anguli descripti. Hinc, dato tempore, motuum angularium differentia sunt ut differentia angulorum descriptorum, hoc est (154. Lib. I.) ut translationes punctorum seu superficierum ab invicem directè et distantia ab axe inversè: nam translationes illæ sunt arcus circulares quos singula puncta per suam velocitatem relativam describunt, et distantia ab axe sunt illorum arcuum radii. Sed translationes dato tempore factæ, sunt (ex demonstr.) ut distantia ab axe inversè. Quare differentia motuum angularium, dato tempore, sunt ut quadrata distantiarum inversè.

(d) * Linea curva hyperbolica. Quoniam ordinatæ $A a, B b$, &c. sunt inversè ut abscissarum $S A, S B$, &c. quadrata; crescentes abscissæ ac sine fine productæ; correspondens ordinata decrescit et numquam evanescit, et ideo recta $S Q$ est curvæ asymptotus; et simili ratione patet rectam per S ductam normaliter ad $S Q$ esse alteram curvæ asymptotum.

rentiarum, ^(e) hoc est, motus toti angulares, ut respondentes summæ linearum A a, B b, C c, D d, E e, id est, si ad constituendum medium uniformiter fluidum, orbium numerus augeatur et latitudo minuatur in infinitum, ut aræ hyperbolicæ his summis analogæ A a Q, B b Q, C c Q, D d Q, E e Q, &c. Et ^(f) tempora motibus angularibus reciprocè proportionalia erunt etiam his aræ reciprocè proportionalia. Est igitur tempus periodicum particulæ cujusvis D reciprocè ut area D d Q, hoc est (per notas curvarum quadraturas) ^(g) directè ut distantia S D. Q. e. d.



^(h) *Corol. 1.* Hinc motus angulares particularum fluidi sunt reciprocè ut ipsarum distantiae ab axe cylindri, et velocitates absolutæ sunt æquales.

Corol. 2. Si fluidum in vase cylindrico longitudinis infinitæ contineatur, et cylindrum alium interiorem contineat, revolvatur autem cylindrus uterque circa axem communem, sintque revolutionum tempora ut ipsorum semi-diametri, et perseveret fluidi pars unaquæque in motu suo:

^(e) * Hoc est, motus toti angulares. Quoniam solo cylindri A F L impulsu agitur fluidum in orbem (per Hyp.), necesse est ut motus angularis partium fluidi, crescente earum distantia ab axe cylindri, continuo decrescat, ac tandem ad distantiam infinitam evanescat. Unde motus totus angularis puncti A seu orbis A F L est omnium maximus, et motus totus angularis puncti cujuslibet C æqualis est summæ omnium differentiarum motuum angularium punctorum D, E et sequentium in infinitum (106. Lib. I.); ideoque motus toti angulares sunt ut respondentes summæ linearum A a, B b, C c, D d, E e, &c. in infinitum.

^(f) * 328. Tempora periodica motibus angularibus reciprocè proportionalia. Motus angulares sunt ut anguli descripti directè et tempora quibus describuntur inversè (326); et propterea si anguli descripti capiantur æquales quatuor rectis, ut totus circulus describatur et tempora fiant temporibus periodicis æqualia, motus angulares erunt ut tempora periodica inversè.

^(g) * Directè ut distantia S D. Aræ D d Q momentum est D d × D E; et ideo, ob ordinatam D d quadrato abscissæ S D reciprocè

proportionalem, momentum illud est ut $\frac{D E}{S D^2}$, et (per Cas. 4. Lem. II. Libri hujus) area D d Q est ut $\frac{1}{S D}$ quæ quantitas negativa prodit, quia area D d Q abscissæ D S non adjacet, sed ad partes contrarias vergit in infinitum. Est igitur tempus periodicum particulæ cujusvis D reciprocè ut $\frac{1}{S D}$, hoc est, directè ut S D.

^(h) * *Corol. 1.* Ex demonstratis, motus angulares partium fluidi sunt reciprocè ut tempora periodica, hoc est, reciprocè ut illarum distantiae ab axe cylindri. Velocitates verò absolutæ, ut pote uniformes, sunt ut circumferentiæ descriptæ, seu ut distantiae ab axe cylindri directè et tempora periodica inversè, hoc est, ut distantiae directè et distantiae inversè, ideoque sunt in ratione aequalitatis. Hinc verò (per Cor. 5. Prop. IV. Lib. I.) vires centrifugæ particularum æqualium fluidi sunt reciprocè ut ipsarum distantiae ab axe cylindri; et propterea vis quâ tota superficies cylindrica nititur ab axe cylindri re-

(¹) erunt partium singularum tempora periodica ut ipsarum distantiae ab axe cylindrorum.

Corol. 3. Si cylindro et fluido ad hunc modum motis addatur vel auferatur communis quilibet motus angularis; quoniam hoc novo motu non mutatur attritus mutuus partium fluidi, non mutabuntur motus partium inter se. Nam translationes partium ab invicem pendent ab attritu. Pars quaelibet in eo perseverabit motu, qui, attritu utrinque in contrarias partes facto, non magis acceleratur quam retardatur.

Corol. 4. Unde si toti cylindrorum et fluidi systemati auferatur motus omnis angularis cylindri exterioris, (^k) habebitur motus fluidi in cylindro quiescente.

Corol. 5. Igitur si fluido et cylindro exteriori quiescentibus, revolvatur cylindrus interior uniformiter; communicabitur motus circularis fluido, et paulatim per totum fluidum propagabitur; nec prius desinet augeri quam fluidi partes singulae motum Corollario quarto definitum (¹) acquirant.

Corol. 6. Et quoniam fluidum conatur motum suum adhuc latius propagare, huius impetu circumagetur etiam cylindrus exterior nisi violenter detentus; et accelerabitur ejus motus (^m) quoad usque tempora periodica cylindri utriusque æquentur inter se. Quod si cylindrus exterior violenter detineatur, conabitur is motum fluidi retardare; et nisi cylindrus inte-

cedere, est ut eadem superficies directè et distantia ejus ab axe inversè, et ideò data est.

(ⁱ) * *Erunt partium singularum tempora periodica ut, &c.* Patet, quia cylindrus exterior uniformi velocitate motus locum tenet superficie cylindricæ, quæ in demonstratione adhibita est.

(^k) * *Habebitur motus fluidi in cylindro quiescente.* Sit E K P cylindrus exterior, cujus tempus periodicum in hypothesi Corollarii 2. dicatur t E; et quoniam in eadem hypothesi velocitates particularum absolutæ sunt æquales (per Cor. 1.), singulae illæ particulae spatia æqualia eodem tempore t E describunt, hoc est, spatia æqualia peripheriæ E K P, quam punctum E tempore t E percurrit. Jam si toti cylindrorum et fluidi systemati auferatur motus omnis angularis. Cylindri exterioris; ex spatio E K P, quod singulae particulae tempore t E describunt, auferenda erit integra circuli peripheria, quam particula quaelibet seorsim describit, ut habeatur spatium quod eadem particula eodem tempore t E percurrit in cylindro quiescente. Erit igitur E K P — D I O spatium quod particula quævis D tempore t E describit, postquam motus omnis angularis cylindri exterioris ablatus est. Quia verò particulae singulae revolvuntur æqualiter (per Hyp.), erit spatium E K P — D I O ad D I O, sive S E — S D

ad S D, ut tempus t E ad tempus periodicum particulae D in cylindro quiescente; et ideò si hoc tempus dicatur T D, erit $T D = \frac{S D \times t E}{D E}$;

et simili modo tempus periodicum particulae A in eadem hypothesi (quod dicatur T A) = $\frac{S A \times t E}{A E}$; unde habetur $t E = \frac{A E \times T A}{S A}$,

et ideò $T D = \frac{S D \times A E \times T A}{S A \times D E}$. Dato

igitur tempore periodico cylindri interioris, dabitur tempus periodicum particulae cujusvis fluidi in cylindro quiescente. Quia verò A E, S A

et T A datae sunt, erit T.D ut $\frac{S D}{D E}$, hoc est,

particularum fluidi tempora periodica sunt ut distantiae ipsarum ab axe cylindri interioris directè et distantiae earumdem a superficie cylindri quiescentis inversè.

(¹) * *Acquirant.* Patet per Cor. 3.

(^m) * *Quoad usque tempora periodica cylindri utriusque æquentur.* Tandiu enim cylindrus interior atterit et urget fluidi partes, motumque ipsis eà actione communicat qui ad cylindrum exterioriorem transit, quamdiu omnium partium contiguarum motus angulares inæquales sunt, seu quamdiu tempora periodica non æquantur inter se.

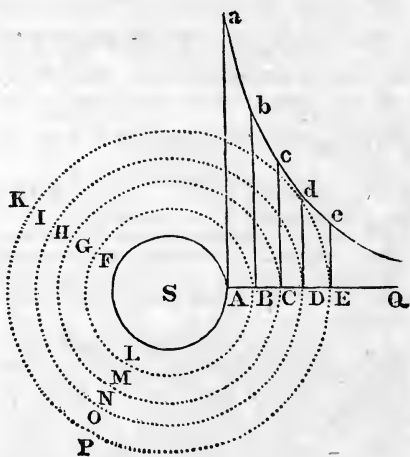
rior vi aliquâ extrinsecus impressâ motum illum conservet, efficiet ut idem paulatim cesset.

Quæ omnia in aquâ profundâ stagnante experiri licet.

PROPOSITIO LII. THEOREMA XL.

Si sphaera solida, in fluido uniformi et infinito, circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur, et ab hujus impulsu solo agatur fluidum in orbem; perseveret autem fluidi pars unaquæque uniformiter in motu suo: dico quod tempora periodica partium fluidi erunt ut quadrata distantiarum a centro sphaeræ.

Cas. 1. Sit A F L sphaera uniformiter circa axem S in orbem acta, et circulis concentricis B G M, C H N, D I O, E K P, &c. distinguatur fluidum in orbes innumeros concentricos ejusdem crassitudinis. Finge autem orbes illos esse solidos; et quoniam homogeneous est fluidum, impressiones contiguorum orbium in se mutuo factæ, erunt (per hypothesin) ut eorum translationes ab invicem et superficies contiguæ in quibus impressiones fiunt. Si impressio in orbem aliquem major est vel minor ex parte concavâ quàm ex parte convexâ; prævalebit impressio fortior, et velocitatem orbis vel accelerabit vel retardabit, prout in eandem regionem cum ipsius motu vel in contrariam dirigitur. Proinde ut orbis unusquisque in motu suo perseveret uniformiter, debebunt impressiones ex parte utrâque sibi invicem æquari, et fieri in regiones contrarias. Unde cùm impressiones sint ut contiguæ superficies et harum translationes ab invicem; erunt translationes inversè ut superficies, ⁽ⁿ⁾ hoc est, inversè ut quadrata distantiarum superficierum a centro. Sunt autem differentiae motuum angularium circa axem ut hæ translationes applicatæ ad distan-



⁽ⁿ⁾ * Hoc est, inversè ut quadrata distantiarum superficierum a centro. Nam superficies sphaericæ, ut pote similes, sunt ut quadrata radiorum seu distantiarum a centro.

tias, sive ut translationes directè et distantiae inversè; hoc est, conjunctis rationibus ut cubi distantiarum inversè. Quare si ad rectæ infinitæ $S A B C D E Q$ partes singulas erigantur perpendiculara $A a, B b, C c, D d, E e$, &c. ipsarum $S A, S B, S C, S D, S E$, &c. cubis reciprocè proportionalia, erunt summæ differentiarum, hoc est, motus toti angulares, ut respondentes summæ linearum $A a, B b, C c, D d, E e$: id est (si ad constituendum medium uniformiter fluidum, numerus orbium augeatur et latitudo minuatur in infinitum) ut aræ hyperbolicæ his summis analogæ $A a Q, B b Q, C c Q, D d Q, E e Q$, &c. Et tempora periodica motibus angularibus reciprocè proportionalia erunt etiam his areis reciprocè proportionalia. Est igitur tempus periodicum orbis cujusvis $D I O$ reciprocè ut area $D d Q$, hoc est, per notas curvarum quadraturas, ^(o) directè ut quadratum distantiae $S D$. ^(p) Id quod volui primò demonstrare.

^(q) *Cas. 2.* A centro sphæræ ducantur infinitæ rectæ quàm plurimæ, quæ cum axe datos contineant angulos, æqualibus differentiis se mutuo

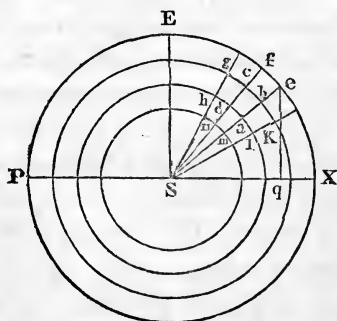
^(o) * *Directè ut quadratum distantiae $S D$.* Aræ $D d Q$ momentum est $D d \times D E$, ideòque, ob ordinatam $D d$ cubo abscissæ $S D$ reciprocè proportionalem, momentum illud est ut $\frac{D E}{S D^3}$, et propterea (per *Cas. 4. Lem. II.*

Libri hujus) area fluens $D d Q$ est ut $\frac{1}{S D^2}$, quæ negativa prodit, quia non adjacet abscissæ $D S$, sed in plagam contrariam $D Q$ vergit. Est igitur tempus periodicum orbis cujusvis $D I O$ reciprocè ut $\frac{1}{S D^2}$, hoc est, directè ut quadratum distantiae $S D$.

^(p) * *Id quod volui primò demonstrare.* Casus primi demonstratio valet, si medium sphæræ circumfusum ex innumeris orbibus solidis, tenuissimis ac concentricis constare fingatur. In casibus secundo et tertio singuli illi orbes sphærici in innumeros annulos, et annuli singuli in tenuissimas particulas, ad constituendum medium fluidum, dividuntur.

^(q) * *Cas. 2.* A centro sphæræ S ducantur rectæ quàm plurimæ, longitudine infinitæ $S k, S b, S c, S g$, &c., quæ aequales angulos $k S b, b S c, c S g$, &c. complectantur; et his rectis circa axem $P X$ revolutis et superficies conicas describentibus, concipe orbes in annulos innumeros secari. Nam cum superficies $P f e X$ circa axem $P X$ revolvitur, singuli arcus $k b, b c, c g, e f, a l$, &c. portiones superficierum sphæricarum annulares describunt, et particula quælibet ut $b c d a$, describit annulum solidum. Annulus unusquisque, ut ille qui revolutione superfiei $a b c d$ describitur, habebit annulos

quatuor sibi contiguos, unum interiorem ex revolutione figuræ $m a d n$, alterum exteriorem ex revolutione figuræ $b e f c$, et duos laterales ex revolutione figurarum $k b a l$ et $c g h d$. At tritu interioris et exterioris non potest annulus unusquisque nisi in motu juxta legem casus primi facto, æqualiter et in partes contrarias urgeri. Alioquin partes fluidi non perseverarent in motu



suo uniformiter, sed intermedius iste annulus (contra *Hyp.*) in motu suo acceleraretur vel retardaretur, ut de orbibus integris ostensum est in casu primo. Et propterea annulorum series quælibet a globo in infinitum recta pergens et inter duas proximas superficies conicas comprehensa, qualis est series annulorum quos figuræ $m a d n, a b c d, b e f c$, &c. circa axem $P X$ rotatæ describunt, movebitur pro lege casus primi, nisi, &c.

superantes; et his rectis circa axem revolutis concipe orbes in annulos innumeros secari; et annulus unusquisque habebit annulos quatuor sibi contiguos, unum interiorem, alterum exteriorem et duos laterales. Attritu interioris et exterioris non potest annulus unusquisque, nisi in motu juxta legem casus primi facto, æqualiter et in partes contrarias urgeri. Patet hoc ex demonstratione casus primi. Et propterea annulorum series quælibet a globo in infinitum rectâ pergens, movebitur pro lege casus primi, nisi quâtenus impeditur ab attritu annulorum ad latera. At in motu hâc lege facto attritus annulorum ad latera nullus est; neque ideò motum, quo minus hâc lege fiat, impedit. Si annuli (^r) qui a centro æqualiter distant, vel citius revolverentur vel tardius (^s) juxta polos quàm juxta eclipticam; tardiores accelerarentur, et velociores retardarentur ab attritu mutuo, et sic vergerent semper tempora periodica ad æqualitatem, pro lege casûs primi. Non impedit igitur hic attritus quo minus motus fiat secundum legem casus primi, et propterea lex illa obtinebit: hoc est, annulorum singulorum tempora periodica erunt ut quadrata distantiarum ipsorum a centro globi. Quod volui secundò demonstrare.

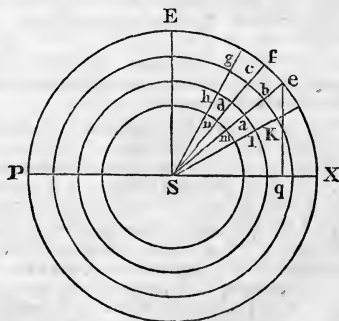
Cas. 3. Dividatur jam annulus unusquisque sectionibus transversis in particulas innumeras constituentes substantiam absolutè et uniformiter fluidam; et quoniam hæ sectiones non spectant ad legem motûs circularis, sed ad constitutionem fluidi solummodo conducunt, perseverabit motus circularis ut prius. His sectionibus annuli omnes quam minimi asperitatem et vim attritus mutui aut non mutabunt, (^t) aut mutabunt æqualiter. Et manente causarum proportionem manebit effectuum proportio, hoc est, proportio motuum et periodicorum temporum. Q. e. d. Cæterum cùm motus circularis, et inde orta vis centrifuga, (^u) major sit ad eclipticam

(^r) * Qui a centro æqualiter distant, seu qui sunt ex eodem orbe resecti, quales sunt annuli ex figurarum l k b a, a b c d, d c g h, et revolutione descripti.

(^s) * Juxta polos X et P, quam juxta æquatorem, quem recta S E ad axem P X perpendicularis rotata describit.

(^t) * Aut mutabunt æqualiter. Quoniam enim hæ sectiones non nisi ad fluiditatem singulis annulis conciliandam factæ sunt, et fluidum homogeneum supponitur; si inde mutetur annulorum asperitas et vis attritus mutui, mutabitur æqualiter seu in data ratione. Et idcirco manente resistentiarum et impressionum, quæ ex mutuo partium attritu oriuntur, proportione, manebit effectuum inde productorum proportio, hoc est, proportio motuum et periodicorum temporum; et propterea partium singularum tempora periodica erunt, ut in superioribus casibus, proportionalia quadratis distantiarum ipsarum a centro globi.

(^u) * Major sit ad eclipticam quàm ad polos. Quoniam particularum E et e in eodem orbe



constitutarum tempora periodica æquantur, ipsarum vires centrifugæ sunt inter se ut radii cir-

quàm ad polos; debet causa aliqua adesse quâ particulæ singulæ in circulis suis retineantur; ne materia, quæ ad eclipticam est, recedat semper a centro et per exteriora vorticis migret ad polos, indeque per axem ad eclipticam circulatione perpetuâ revertatur.

(*) *Corol. 1.* Hinc motus angulares partium fluidi circa axem globi, sunt reciproce ut quadrata distantiarum a centro globi, et velocitates absolutæ reciproce ut eadem quadrata applicata ad distantias ab axe.

Corol. 2. Si globus in fluido quiescente simili et infinito circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur, communicabitur motus fluido in morem vorticis, et motus iste paulatim propagabitur in infinitum; neque prius cessabit in singulis fluidi partibus accelerari, quam tempora periodica singularum partium sint ut quadrata distantiarum a centro globi.

Corol. 3. Quoniam vorticis partes interiores (v) ob maiorem suam velocitatem atterunt et urgent exteriores, motumque ipsis eâ actione perpetuo communicant, et exteriores illi eandem motus quantitatem in alios adhuc exteriores simul transferunt, eâque actione (z) servant quantitatem motus sui planè invariata; patet quod motus perpetuo transfertur a centro ad circumferentiam vorticis, et per infinitatem circumferentiæ absorbetur. Materia inter sphaericas duas quasvis superficies vortici concentricas nunquam accelerabitur, eo quod motum omnem a materiâ interiore acceptum transfert semper in exteriorem.

Corol. 4. Proinde ad conservationem vorticis constanter in eodem movendi statu, requiritur principium aliquod activum, a quo globus eandem

culorum quos describunt (per Cor. 3. Prop. IV. Lib. I.), hoc est, ut perpendiculares ad axem E S et e q. Vis igitur centrifuga eo major est, quo magis particula accedit ad æquatorem seu eclipticam S E, et in æquatore maxima est, in polo nulla.

(*) 328. * *Corol. 1.* Motus angulares sunt reciproce ut tempora periodica (327), ideoque (ex demonstratis) reciproce ut quadrata distantiarum a centro globi. Velocitates absolutæ particularum sunt ut peripheriæ circulorum quas describunt, seu ut ipsarum distantia ab axe directè, et tempora periodica inversè; et propterea sunt ut distantia ab axe directè et quadrata distantiarum a centro globi inversè, ac proinde sunt reciproce ut eadem quadrata applicata ad distantias ab axe. Unde velocitates absolutæ particularum in æquatore sunt reciproce ut ipsarum distantia a centro globi, et earum vires centrifugæ reciproce ut cubi distantiarum a centro globi (per Cor. 1. Prop. IV. Lib. I.)

(v) * *Ob maiorem suam velocitatem, &c. Ve-*
Vol. II.

locitates angulares orbium a centro globi minus distantium majores sunt (per Cor. 1.) quàm velocitates angulares orbium exteriorum et a centro vorticis remotiorum; sed orbis interiores excessu velocitatis angularis, quo relative ad omnes exteriores moventur, hos atterunt et urgent, motumque ipsi, &c.

(z) * *Servant quantitatem motus sui planè invariantam.* Quia (per Hyp.) ea est vorticis conditio, ut unaquæque fluidi pars perseveret in suo motu uniformiter, et in eadem a centro distantia eodem semper tenore moveatur; et tamen, propter orbium interiorum maiorem velocitatem angularem attritumque continuum, orbis exteriores perpetuo urgentur et ad motum accelerandum incitantur; necesse est ut motus perpetuo transferatur a centro ad circumferentiam vorticis, et per infinitatem extimæ circumferentiæ absorbeat. Quâ ratione fit ut orbium singulorum, qui eandem motus quantitatem in alios exteriores simul et semper transferunt, idem sit perpetuo motus.

semper quantitatem motûs accipiat, quam imprimit in materiam vorticis. Sine tali principio necesse est ut globus et vorticis partes interiores, propagantes semper motum suum in exteriores, neque novum aliquem motum recipientes, tardescant paulatim et in orbem agi desinant.

Corol. 5. Si globus alter huic vortici ad certam ab ipsius centro distantiam innaret, et interea circa axem inclinatione datum vi aliquâ constanter revolveretur; hujus motu raperetur fluidum in vorticem: et primo revolveretur hic vortex novus et exiguus unâ cum globo circa centrum alterius, et interea latius serperet ipsius motus, et paulatim propagaretur in infinitum, ad modum vorticis primi. Et eâdem ratione, quâ hujus globus raperetur motu vorticis alterius, raperetur etiam globus alterius motu hujus, sic ut globi duo circa intermedium aliquod punctum revolventur, seque mutuo ob motum illum circulares fugerent, nisi per vim aliquam cohibiti. Postea si vires constanter impressæ, quibus globi in motibus suis perseverant, cessarent, et omnia legibus mechanicis permetterentur, languesceret paulatim motus globorum (ob rationem in Corol. 3. et 4. assignatam) et vortices tandem conquiescerent.

Corol. 6. Si globi plures datis in locis circum axes positione datos certis cum velocitatibus constanter revolverentur, fierent vortices totidem in infinitum pergentes. Nam globi singuli eâdem ratione quâ unus aliquis motum suum propagat in infinitum, propagabunt etiam motus suos in infinitum, adeo ut fluidi infiniti pars unaquæque eo agitetur motu qui ex omnium globorum actionibus resultat. Unde vortices non definientur certis limitibus, sed in se mutuo paulatim excurrent; globique per actiones vorticum in se mutuo, perpetuo movebuntur de locis suis, uti in Corollario superiore expositum est; neque certam quamvis inter se positionem servabunt, nisi per vim aliquam retenti. Cessantibus autem viribus illis quæ in globos constanter impressæ conservant hosce motus, materia ob rationem in Corollario tertio et quarto assignatam, paulatim requiescet et in vortices agi desinet.

Corol. 7. Si fluidum simile claudatur in vase sphærico, ac globi in centro consistentis uniformi rotatione agatur in vorticem, globus autem et vas in eandem partem circa axem eundem revolvantur, sintque eorum tempora periodica ut quadrata semi-diametrorum: partes fluidi non prius perseverabunt in motibus suis sine acceleratione et retardatione, quàm sint eorum tempora periodica ut quadrata distantiarum a centro vorticis.

(^a) Alia nulla vorticis constitutio potest esse permanens.

(^a) * Alia nulla vorticis constitutio potest esse permanens. Nam (ex demonstr.) ea debet esse vorticis constitutio, ut pars quælibet fluidi possit in suo motu uniformiter perseverare, et ut attritu

Corol. 8. Si vas, fluidum inclusum, et globus servant hunc motum, et motu præterea communi angulari circa axem quemvis datum revolvantur; quoniam hoc motu novo non mutatur attritus partium fluidi in se invicem, non mutabuntur motus partium inter se. Nam translationes partium inter se pendent ab attritu. Pars quælibet in eo perseverabit motu, quo fit ut attritu ex uno latere non magis tardetur quàm acceleretur attritu ex altero.

(*b*) *Corol. 9.* Unde si vas quiescat ac detur motus globi, dabitur motus fluidi. Nam concipe planum transire per axem globi et motu contrario

ex uno latere non magis tardetur quàm acceleretur attritu ex altero latere.

(*b*) * *Corol. 9.* Fluidum simile in vase sphaerico E K P clausum ita agatur in vorticem, ut tandem partes fluidi in motibus suis sine acceleratione et retardatione perseverent, quemadmodum in Corollario 7. expositum est. In hac hypothesi velocitates particularum in æquatore existentium sunt ut distantie a centro S inversè (328), et ideò ut S D ad S E, sive, ut peripheria D I O ad peripheriam E K P ita est peripheria E K P (quam particula E tempore suo periodico t E describit) ad spatium quod alia quævis particula D eodem tempore conficit, quod proinde spatium erit $\frac{E K P^2}{D I O}$. Quiescat

jam vas sphaericum, hoc est, toti systemati vorticis auferatur vasis motus angularis, et particula

D tempore t E describet spatium $\frac{E K P^2}{D I O}$ —

D I O. Sed hoc spatium est ad circumferentiam D I O, aut quod idem est, $S E^2 - S D^2$ est ad $S D^2$, ut tempus t E ad tempus periodicum (T D) particulae D in vase quiescente, quod proinde tempus erit $\frac{S D^2 \times t E}{S E^2 - S D^2}$.

Et simili modo tempus periodicum particulae A, quod dicatur T A, erit in vase quiescente $\frac{S A^2 \times t E}{S E^2 - S A^2}$. Si itaque detur motus globi,

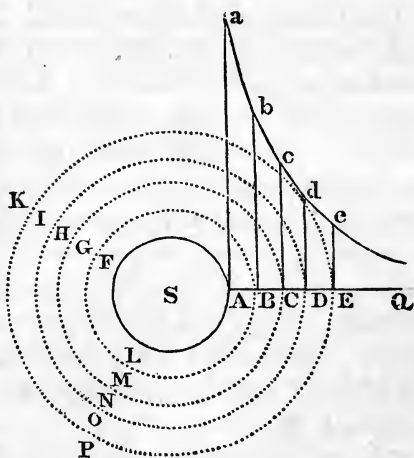
seu tempus periodicum T A, dabitur tempus t E = $\frac{T A \times [S E^2 - S A^2]}{S A^2}$, et inde

dabitur tempus periodicum T D = $\frac{S D^2 \times t E}{S E^2 - S D^2}$

= $\frac{S D^2 \times T A \times [S E^2 - S A^2]}{S A^2 \times [S E^2 - S D^2]}$. Si igitur vas quiescat ac detur motus globi, dabitur motus fluidi ad quamlibet datam a centro distantiam. Concipe nunc planum transire per axem globi et motu contrario revolvi; et pone summam temporis revolutionis huius et revolutionis globi esse ad tempus revolutionis globi, ut quadratum semi-diametri vasis ad quadratum semi-diametri globi; sive pone $S A^2$ ad $S E^2$ ut T A ad quadratum, quod erit $\frac{S E^2 \times T A}{S A^2} = \frac{S E^2 \times t E}{S E^2 - S A^2}$,

et tempus periodicum plani erit $\frac{S E^2 \times t E}{S E^2 - S A^2}$ — $\frac{S A^2 \times t E}{S E^2 - S A^2} = t E$, quia T A = $\frac{S A^2 \times t E}{S E^2 - S A^2}$.

Quare planum, quo hic utitur Newtonus, ita movetur ut revolutionem suam absolvat eodem tempore t E, quo vas suam revolutionem perficit in hyp. Cor. 7. Sit X tempus periodicum particulae D respectu plani in vase quiescente; et quia planum et vortex in regiones contrarias moventur, erit T D ad X ut circumferentia



D I O, quam particula D tempore periodico T D describit, ad ejusdem circumferentiae partem quam eadem particula tempore X percurrit; et ideò pars illa erit $\frac{X \times D I O}{T D}$ =

$\frac{X \times D I O \times [S E^2 - S D^2]}{S D^2 \times t E}$, et pars resi-

dua circumferentiae D I O, quam planum eodem tempore X conficit, erit D I O — $\frac{D I O \times X}{T D}$ =

$\frac{S D^2 \times D I O \times t E - X \times D I O \times [S E^2 - S D^2]}{S D^2 \times t E}$.

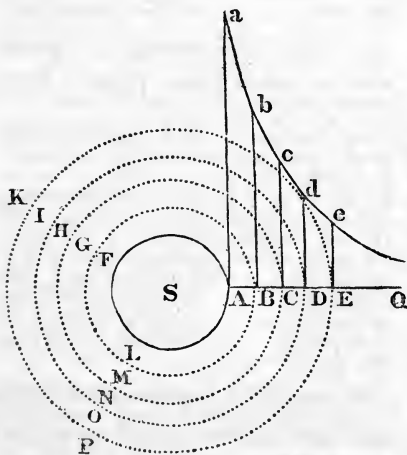
revolvi; et pone summam temporis revolutionis hujus et revolutionis globi esse ad tempus revolutionis globi, ut quadratum semi-diametri vasis ad quadratum semi-diametri globi; et tempora periodica partium fluidi, respectu plani hujus, erunt ut quadrata distantiarum suarum a centro globi.

Corol. 10. Proinde si vas vel circa axem eundem cum globo, vel circa diversum aliquem datâ cum velocitate quâcumque moveatur, dabitur motus fluidi. Nam si systemati toti auferatur vasis motus angularis, manebunt motus omnes iidem inter se qui prius, per *Corol. 8.* (c) Et motus isti per *Corol. 9.* dabuntur.

Quia verò planum tempore t E uniformi motu revolutionem suam DIO absolvit, est t E ad X ut DIO ad spatium modo inventum, seu ut $SD^2 \times t$ E ad $SD^2 \times t$ $E - X \times [SE^2 - SD^2]$; unde habetur $SD^2 \times X \times t$ $E = SD^2 \times t$ $E^2 - X \times t$ $E \times [SE^2 - SD^2]$, et ideo $SE^2 \times X = SD^2 \times t$ E , ac proinde

tempus $X = \frac{SD^2 \times t}{SE^2}$. Cum ergo t E et

SE sint quantitates datæ, tempus periodicum X particulæ fluidi D respectu plani prædicti est ut SD^2 , sive ut quadratum distantie a centro globi. Et quia omnium particularum in eodem



orbe constitutarum tempora periodica æquantur inter se; earum omnium tempora periodica respectu plani sunt ut quadrata distantiarum suarum a centro globi. Q. e. d.

(c) * Et motus isti per *Corol. 9.* dabuntur, proindeque si cum iis motibus datis componatur vasis motus angularis datus, dabitur motus fluidi in vase data cum velocitate moto.

PROBLEMA.

329. Sphæra solida in fluido infinito et in eadem a centro distantia simili, sed in diversis distantis in datâ quavis distantiarum ratione inæqualiter denso circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur et a sphæra impulsu solo agatur fluidum in orbem, perseveret autem fluidi pars unaquæque uniformiter in motu suo, sitque resistentia quæ oritur ex defectu lubricitatis partium fluidi, cæteris paribus, in ratione compositâ ex ratione quilibet densitatis et ratione etiam quâcumque velocitatis relativæ, oportet invenire tempora periodica partium fluidi.

Distinguaturn fluidum in orbem innumeros concentricos ejusdem crassitudinis ut in demonstratione Prop. LII. factum est; dicanturque $A D = x$, fluidi densitas in loco $D = z$, translatio orbium ab invicem tempore dato $= v$, densitas z sit proportionalis dignitati x^n , et resistentia, cæteris paribus, sit ut $z^m v^p$, seu ut $x^{mn} v^p$. Quia superficies sphærica DIO , est ut x^2 , erit impressio orbis DIO , in orbem contiguum, ut $x^2 + {}^{mn} v^p$, sed ut orbis unusquisque in motu suo uniformiter perseveret, debent impressiones ex parte utrâque sibi invicem æquari et fieri in regiones contrarias, ac proinde quantitas $x^2 + {}^{mn} v^p$, debet esse constans. Quare erit

v^p ut $\frac{1}{x^2 + {}^{mn} v^p}$, et v ut $\frac{1}{\frac{2 + mn}{x^p}}$. Sunt autem

differentiæ motuum angularium circa axem ut translationes orbium applicatæ ad distantias,

hoc est, ut $\frac{v}{x}$, sive ut $\frac{1}{\frac{2 + mn}{x^p} + 1}$. Sit jam

$DE = dx$, et ordinata Dd , ad curvam $abde$,

sit ut $\frac{1}{\frac{2 + mn}{x^p} + 1}$ erit summa differentiarum,

hoc est, motus totus angularis ut area DdQ , quæ

est ut $\int \frac{dx}{\frac{2 + mn}{x^p} + 1} = -\frac{p}{2 + mn} \times$

Corol. 11. Si vas et fluidum quiescant et globus uniformi cum motu revolvatur, propagabitur motus paulatim per fluidum totum in vas, et circumagetur vas nisi violenter detentum, neque prius desinent fluidum et vas accelerari, quàm sint eorum tempora periodica æqualia temporibus periodicis globi. Quod si vas vi aliquâ detineatur vel revolvatur motu quovis constanti et uniformi, deveniet medium paulatim ad statum motûs in Corollariis 8. 9. et 10. definiti, nec in alio unquam statu quocunque perseverabit. Deinde verò si, viribus illis cessantibus quibus vas et globus certis motibus revolvebantur, permittatur systema totum legibus mechanicis; vas et globus in se invicem agent mediante fluido, neque motus suos in se mutuo per fluidum propagare prius cessabunt, quàm eorum tempora periodica æquentur inter se, et systema totum ad instar corporis unius solidi simul revolvatur.

$\frac{1}{x^{\frac{2+m}{p}}}$; et tempora periodica motibus angu-

laribus reciproce proportionalia, sunt ut $x^{\frac{2+m}{p}}$,

neglectâ quantitate constante $\frac{p}{2+m}$. Q. e. i.

330. *Corol. 1.* Si resistentia, cæteris paribus, sit ut velocitas, et tempora periodica sint in ratione sesquuplicatâ distantiarum a centro, erit

$p = 1$, et $\frac{2+m}{p} = \frac{3}{2}$, ideòque $n = -\frac{1}{2m}$.

Sed cùm resistentia proportionalis supponatur densitatis dignitatî ejus index est m , et crescente densitate crescat, necesse est ut m sit numerus positivus, ac proindè n numerus negativus. Quare densitas, ut pote proportionalis dignitatî x^n , crescente distantîâ in hypothesi Corollarii hujus decrescet. Hoc autem repugnat. Non materia vorticis eò densior esse debet quò longius distat a centro. Conatur enim materia per motum suum circularem recedere ab axe vorticis et propterea premit materiam omnem ulteriorem, eamque condensat, si condensari possit. Præterea velocitas absoluta partium fluidi in æquatore vorticis est ut earum distantia a centro globi directè et tempus periodicum inversè, hoc est,

in hypothesi Cor. hujus ut $\frac{x}{x^{\frac{3}{2}}} = \frac{1}{x^{\frac{1}{2}}}$, ideòque

vis centrifuga partium (per Cor. I. Prop. IV.

Lib. I.) cæteris paribus est ut $\frac{1}{x^{\frac{1}{2}}}$, et proindè

decrescit in ratione duplicatâ distantie auctæ. Ut igitur vortex ad statum permanentem reducatur, oportet ut partes densiores a centro recedant et rariores ad illud accedant, quò vis centrifuga partium centro propiorum, quæ ob majorem velocitatem et minorem distantiam nimia est, per minorem densitatem minuatur.

331. *Corol. 2.* Si tempora periodica sint in ratione sesquuplicatâ distantiarum a centro, hoc

est, si $\frac{2+m}{p} = \frac{3}{2}$, erit $p = \frac{4+2m}{3}$,

et ideò resistentia, cæteris paribus, ut velocitatis

dignitas cujus exponens est $\frac{4+2m}{3}$. Sed

(ex dem. Cor. 1.) m et n sunt numeri positivi. Quare tempora periodica non possunt esse in ratione sesquuplicatâ distantiarum a centro, quin

index $\frac{4+2m}{3}$ sit unitate major, et quin proindè

resistentia, cæteris paribus, in majori ratione crescat quàm in ratione velocitatis auctæ.

332. *Corol. 3.* Si spatium quo vortex continetur sit ubique plenum et propterea medii densitas uniformis supponatur, littera z quæ densitatem exponebat, significet jam fluiditatis defectum, sitque resistentia, cæteris paribus, ut dignitas z^m . His positis ostendetur ut in Cor. 1. et 2. factum est, quod si tempora periodica statuatur in ratione sesquuplicatâ distantiarum a centro, materia vorticis eò fluidior erit quò longius distat a centro, vel resistentia augebitur in majori ratione quàm ea est in quâ velocitas relativa augeatur.

333. *Corol. 4.* Si resistentia, cæteris paribus, augeatur in ratione minore quàm in ratione velocitatis, hoc est, si index p , sit unitate minor,

erit $\frac{2+m}{p}$ binario major, et proindè tempora

periodica partium vorticis erunt in majori ratione quàm duplicatâ ratione distantiarum a centro. Nam vel est $m = 0$, quod contingit dùm eadem est ubique fluidi densitas ac fluiditas, vel m , est numerus positivus, quia defectus fluiditatis vel densitas, auctis distantîis a centro augeatur (per Cor. 1.)

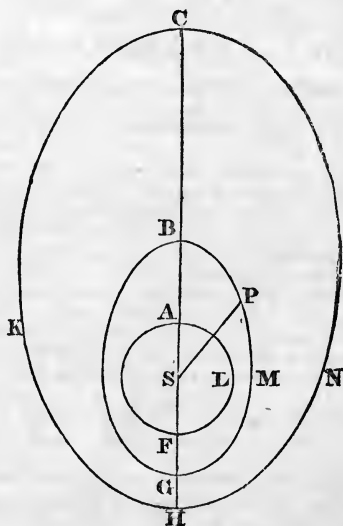
Scholium.

In his omnibus suppono fluidum ex materiâ quoad densitatem et fluiditatem uniformi constare. Tale est in quo globus idem eodem cum motu, in eodem temporis intervallo, motus similes et æquales, ad æquales semper a se distantias, ubivis in fluido constitutus, propagare possit. Conatur quidem materia per motum suum circularem recedere ab axe vorticis, et propterea premit materiam omnem ulteriorem. Ex hâc pressione fit attritus partium fortior et separatio ab invicem difficilior; et per consequens diminuitur materiæ fluiditas. Rursus si partes fluidi sunt alicubi crassiores seu majores, fluiditas ibi minor erit, ob pauciores superficies in quibus partes separentur ab invicem. In hujusmodi casibus deficientem fluiditatem vel lubricitatem partium vel lentore aliâve aliquâ conditione restitui suppono. Hoc nisi fiat, materia ubi minus fluida est magis cohærebit et segnior erit, ideóque motum tardius recipiet ^(d) et longius propagabit quàm pro ratione superius assignatâ. ^(e) Si figura vasis non sit

^(d) * *Et longius propagabit quàm pro ratione superius assignatâ.* In superioribus demonstrationibus Newtonus supposuit fluidum homogeneum esse et pressionem ubique æqualem; si verò in diversis a vorticis centro distantis aliqua sit partium fluidi aut pressionis inæqualitas, minorem vel majorem fluiditatem inde ortam, vel lubricitatem partium vel lentore aliâve aliquâ conditione ad æqualitatem restitui supponit, ut vortex in eodem statu juxta leges præscriptas, permaneat. Hoc nisi fiat, materia ubi minus fluida est, magis cohærebit et segnior erit, ideóque motum a globo centrali communicatum difficilîus ac tardius, cæteris paribus, recipiet; sed illum longius propagabit. Nam si vorticis partes ita inter se et cum globo cohærent, ut nullâ vi possent separari, non posset globus centralis circumvoluti, quin materia tota vorticis, tanquam vectis rigidus, simul circumvolveretur. Unde quò magis partes illæ cohærent, eò longius motum a globo centrali acceptum propagant. Et ideò etiamsi materia vorticis homogenea non sit, et pressio inæqualis supponatur, vim suam obtinent difficultates, quas contrà vorticum in naturâ possibilitatem Newtonus proposuit in Cor. 2. 4. 5. et 6. Prop. LII.

^(e) * *Si figura vasis non sit spherica.* Sit C N H K, figura vasis in quo fluidum solum spheræ A L F impulsu agatur in orbem, et particule fluidi quæ vasis superficiem C N H K, contingunt, movebuntur in lineis non circularibus, sed conformibus eidem vasis figuræ, particule verò quæ spheræ A L F proximæ sunt, circulos describent. Unde quò magis particule fluidi a spherâ centrali distant, eò magis orbitarum quas describunt, figura a circulari differt et ad vasis figuram accedit. Quia verò particula-

rum circulos describentium tempora periodica erant (Prop. LII.) ut quadrata distantiarum a centro S; erunt in hoc vase ut quadrata mediorum distantiarum quam proximè. Sic parti-



culæ P orbitam B P G B describentis tempus periodicum erit quam proximè ut quadratum distantie P S, quæ est mediâ arithmetica inter distantiam maximam B S, et minimam S G, sive erit ut tempus periodicum particule P, cir-

sphærica, movebuntur particulæ in lineis non circularibus sed conformibus eidem vasis figuræ, et tempora periodica erunt ut quadrata mediocrium distantiarum a centro quam proximè. In partibus inter centrum et circumferentiam, ubi latiora sunt spatia, tardiores erunt motus, ubi angustiora velociores ^(f) neque tamen particulæ velociores petent circumferentiam. Arcus enim describent minus curvos, et conatus recedendi a centro non minus diminuetur per decrementum hujus curvaturæ, quàm augebitur per incrementum velocitatis. Pergendo a spatiis angustioribus in latiora recedent paulo longius a centro, sed isto recessu tardescent; et accedendo postea de latioribus ad angustiora accelerabuntur, et sic per vices tardescent et accelerabuntur particulæ singulæ in perpetuum. ^(g) Hæc ita se habebunt in vase rigido. Nam in fluido infinito constitutio vorticum innotescit per Propositionis hujus Corollarium sextum.

Proprietates autem vorticum hâc Propositione investigare conatus sum, ut pertentarem si quâ ratione phænomena cœlestia per vortices explicari possint. Nam phænomenon est, quod planetarum circa Jovem revolvantium tempora periodica sunt in ratione sesquiplicatâ distantiarum a centro Jovis; et eadem regula obtinet in planetis qui circa Solem revolvuntur. Obtinent autem hæ regulæ in planetis utrisque quam accuratissimè, quâtenus observationes astronomicæ hactenus prodidère. Ideoque si planetæ illi a vorticibus circa Jovem et Solem revolvantibus deferantur, debebunt etiam hi vortices eâdem lege revolvi. Verùm tempora periodica partium vortices prodierunt in ratione duplicatâ distantiarum a centro motus: neque potest ratio illa diminui et ad rationem sesquiplicatam reduci, ^(h) nisi vel

culum describentis, cujus radius P S. Nam tempus periodicum, cæteris paribus, crescit ut velocitas absoluta decrescit; sed cùm vortex supponatur esse in statu permanenti, et eadem proindè materiæ quantitas per latiora spatia ut C A, et per angustiora ut F H, simul transeat; oportet ut materiæ velocitas in spatiis latioribus minuat, et in angustioribus augeatur. Quo fit ut particula P, eodem ferè tempore describat orbitam B P G B, quo velocitate mediocri describeret circulum cujus esset radius P S.

^(f) * *Neque tamen particulæ velociores.* Nam vortex non potest esse in statu permanenti quin particula P, in spatiis angustioribus L N, F H, ad centrum S accedat; et ideò necesse est ut in iisdem spatiis conatus recedendi a centro minùs augeatur per incrementum velocitatis, quàm diminuitur per decrementum curvaturæ. Est enim vis quâ particula P, in loco G, nititur a circumferentiâ M G recedere, ut quadratum velocitatis particulæ directè et radius circuli curvam osculant in G, inversè (Cor. 1. Prop. IV. et not. 121. Lib. I.).

^(g) * *Hæc ita se habebunt, in vase rigido aut in spatio aliis vorticibus circumdato, quo tanquam vase, juxta Cartesii opinionem materia vortices continetur.* Ex his autem Newtoni observationibus sequitur. 1. Planetarum qui circa Cartesiani vortices centrum eâdem lege cum vorticis partibus moventur, orbitas eò magis ad circuli figuram accedere debere quo centro vortices propiores sunt; et propterea excentricitatem orbitæ Mercurii longè minorem esse excentricitate orbitæ Saturni et omnium superiorum planetarum, contrà observationes astronomicas. Sequitur 2. in Cartesianâ hypothesi explicari non posse cur planetæ ellipses accuratas, non verò circulos aut irregulares figuras describant. Sequitur 3. omnium orbitarum aphelia et perihelia a Sole spectata in iisdem inter fixas locis esse posita atquè immota manere; cùm tamen ex observationibus astronomicis certum sit, planetarum aphelia a se invicem longe distare et lento motu agi.

^(h) * *Nisi vel materia vortices eò fluidior sit. (Per not. 332.)*

materia vorticis eo fluidior sit quo longius distat a centro, vel resistentia, quæ oritur ex defectu lubricitatis partium fluidi, ex auctâ velocitate quâ partes fluidi separantur ab invicem, augeatur in majore ratione quàm ea est in quâ velocitas augetur. Quorum tamen neutrum rationi consentaneum videtur. Partes crassiores et minus fluidæ, nisi graves sint in centrum, ⁽¹⁾ circumferentiam petent; et verisimile est quod, etiamsi demonstrationum gratiâ hypothesin talem initio Sectionis hujus proposuerim, ut resistentia velocitati proportionalis esset, ⁽²⁾ tamen resistentia in minori sit ratione quàm ea velocitatis est. ⁽¹⁾ Quo concesso, tempora periodica partium vorticis erunt in majori quàm duplicatâ ratione distantiarum ab ipsius centro. Quod si vortices (uti aliquorum est opinio) celerius moveantur prope centrum, dein tardius usque ad certum limitem, tum denuo celerius juxta circumferentiam; certe nec ratio sesquuplicata neque alia quævis certa ac determinata obtinere potest. ^(m) Viderint itaque philosophi quo pacto phænomenon illud rationis sesquuplicatæ per vortices explicari possit.

⁽¹⁾ * *Circumferentiam petent.* Id experientiâ constat; nam si aqua in vase contenta in vorticem agatur, palææ et alia corpuscula minùs fluida petunt circumferentiam.

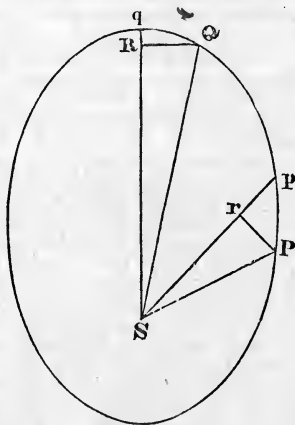
⁽²⁾ * *Tamen resistentia in minori sit ratione.* (Vid. ultimam not. in hoc schol.)

⁽¹⁾ * *Quo concesso.* (Per not. 333.)

^(m) * *Viderint itaque philosophi.* Difficultas crescit, si tria simul conjungantur, quæ primus omnium Keplerus mirâ sagacitate ex observationibus astronomicis deduxit. Primum est, planetas in ellipsis, quarum umbilicum Sol occupat, revolutiones suas peragere. Secundum est planetas singulos radiis ad Solem ductis, et satellites radiis ad suum primarium ductis, areas describere temporibus proportionales. Tertium est, tempora periodica planetarum circâ Solem et satellitum circâ primarium suum, esse in ratione sesquuplicatâ distantiarum a centro sui motûs. Ex hac proportionem colligitur planetarum velocitates in mediocribus distantis ab umbilico communi esse reciprocè in ratione subduplicatâ distantiarum illarum. Sint enim D, et d, mediocres planetarum distantie T et t, eorum tempora periodica, et quoniam in singulis planetarum orbitis parva est distantie maximæ et minimæ differentia, si conferatur cum differentia quæ inter distantias duorum planetarum intercedit, spatia temporibus T et t, descripta erunt quam proximè ut distantie D et d; unde velocitates erunt ut $\frac{D}{T}$ et $\frac{d}{t}$, hoc est, ut $\frac{D}{D^{\frac{3}{2}}}$ et $\frac{d}{d^{\frac{3}{2}}}$, sive

ut $\frac{1}{D^{\frac{1}{2}}}$ et $\frac{1}{d^{\frac{1}{2}}}$, seu in subduplicatâ ratione mediocrium distantiarum inversè, in quâ etiam ratione sunt velocitates partium vorticis circularis in distantis D et d, a Sole (per Prop. LIII.)

Verùm per alteram analogiam, arearum scilicet et temporum, velocitates partium vorticis circularis sunt in ratione simplici distantiarum a Sole reciprocè. Nam si planeta P, orbitam ellipticam P q Q p describat et radiis ad umbilicum S ductis areas æquales S P p, S Q q, tempusculo



dato verrat, centro S et radiis S P, S Q describantur arcus circulares quam minimi P r, Q R, qui radiis S p, S q, occurrant in r, et R, erit area S P p = S p × P r = S Q q = S q × Q R, et hinc P r : Q R = S Q : S P. Sed P r et Q R sunt ut spatia circularia eodem tempore descripta ideoque ut velocitates circulares partium vorticis in P, et Q; quare velocitates illæ sunt in ratione inversâ distantiarum. Porro quàm

PROPOSITIO LIII. THEOREMA XLI.

Corpora, quæ in vortice delata in orbem redeunt, ejusdem sunt densitatis cum vortice, et eâdem lege cum ipsius partibus quoad velocitatem et cursus determinationem moventur.

Nam si vorticis pars aliqua exigua, cujus particulæ seu puncta physica datum servant situm inter se, congelari supponatur: hæc, quoniam neque

difficile sit ab his aliisque contradictionibus hypothesim vorticum liberare, ex variis hæc de re eruditorum dissertationibus satis manifestum est. Vide Leibnitii tentamen de Motuum Coelestium Causis; Villemotii opus de Vorticibus; illustrissimi Marchionis Poleni dialogum de eâdem materiâ; Dissertationes celeberrimorum virorum Saurini in Comm. Acad. Reg. Scient. an. 1709., Bulfingeri de Causâ Gravitatis, Joan. Bernoulli Cogitationes Novas de Systemate Cartesii, ejusdem Physicam Coelestem inter Academiæ præmia, Domini de Molieres Lectiones Physicas.

Illustrium autorum qui vorticum hypothesim strenuè vindicant, varias hæc de re dissertationes hic percurrere nimis longum foret, nec tantas componere lites nostrum est. Eam enim Newtonus sibi vel maximè impugnandam assumit vorticum hypothesim quam Cartesius ipse constituerat, natusque post primi auctoris mortem hujus systematis emendationes quam plurimas saltem directè non petit. At silentio præmittere non licet dissertationem doctissimi viri Joan. Bernoulli ab Academiâ Regiâ Paris. præmio condecoratam, cui titulus est: Cogitationes Novæ de Systemate Cartesii. Existimat clariss. autor superiorum Propositionum demonstrationes mero sophismate laborare, eò quod Newtonus orbium contiguum et sese mutuo atterentium impressionem solum definierit ex superficierum magnitudine et velocitate relativâ quâ ab invicem separantur; earum verò superficierum pressionem minimè consideraverit, vimque vectis neglexerit quæ, cæteris paribus, major est in majoribus rotis et minor in minoribus. Verùm licet in suis demonstrationibus pressionem ubique æqualem supposuerit Newtonus, hujus tamen pressionis inæqualitatem in scholio consideravit, et quid ex illâ sequatur, generatim ostendit. Vim quidem vectis prorsus neglexit, et meritò quidem, quantum intelligere possumus. Quamvis enim in vecte rigido cujus partes simul eodem motu angulari circa hypomocion revolvuntur, eò major sit efficacia quo cæteris paribus longior est vectis; quod videlicet vectis partes eò celerius moveantur, quò major est earum ab hypomocion distantia, id tamen ad partes medii fluidi quæ circa centrum aliquod revolvuntur, non videtur transferendum. Et licet Newtonus orbis solidos, demonstrationis gratia, primùm fingat, eos tamen divisos supponit ac deinde in particulas innumeras subdividit ut demonstratio

ad naturam medii fluidi accommodetur. Quod si ob qualemcumque partium fluidi cohesionem, aliqua habenda sit ratio vis vectis, certè ea non videtur assumenda distantie a vorticis centro proportionalis, quemadmodum fit in vecte perfectè rigido, seu cujus partes vi quasi infinitâ connexæ supponuntur et eodem motu angulari revolvuntur.

Cæterum celeberrimus Joan. Bernoulli aliam usurpat hypothesim quæ mechanicis perspecta nondum est certòque explorata. Supponit enim cum D. Amontons in Monum. Paris. an. 1699. resistantiam quæ oritur ex frictione superficierum contiguarum utcumque inæqualium, manente earumdem in sese mutuo pressione, constantem esse; verùm hypothesis illa minùs placuit clariss. Wolfio qui de eâ his verbis loquitur in Elementis Mechanicis num. 965. Equidem Amontons regulam universalem dedit computandi vim ad frictionem in dato quolibet casu superandam, sed cum omnem frictionem a solâ appensione ex pondere superincidentis derivet, ex antecedentibus satis apparet quod proposito satisfacere nequeat: veram frictionis legem accuratissimis experimentis tentarunt celeberrimi philosophi Desaguillier et Muschenbroek; at eam haud satis constantem observarunt, ut patet ex iis quas Muschenbroek Tom. I. Physices descripsit experimentorum tabulis. Nil ergò certi hæc de re pronuntiare potest. Newtonus tamen conjecturam fecit resistantiam in minori esse ratione quàm ea velocitatis est, eo forsitan ductus argumento quod in Historiâ Acad. Reg. an. 1709. hoc ferè modo exponitur: si concipiantur superficies innumeris eminentiis asperæ, dum alia super aliam incedit, superficiei superioris eminentiæ intrâ cavitates inferioris, dato tempore, pressionis vi penetrant, fitque resistentia major, si intrâ superficiei inferioris cavitates altius ingrediantur superficiei superioris eminentiæ, at verò si major sit velocitas, superior superficies intrâ inferiorem eodem dato tempore minùs penetrat. Hinc si clariss. Parentii ratio valeat, satis patet resistantiam in minori esse ratione quàm ea velocitatis est. Attamen clariss. Muschenbroek, factis experimentis, resistantiam velocitati proportionalem in motibus tardioribus invenit, in celerioribus verò eam in majori quàm velocitatis ratione observavit.

Assumit D. Bernoullius impressiones orbium contiguarum in se mutuo factas, esse in ratione

quoad densitatem suam, neque quoad vim insitam aut figuram suam mutatur, movebitur eâdem lege ac prius: et contra, si vorticis pars congelata et solida ejusdem sit densitatis cum reliquo vortice, et resolvatur in fluidum, movebitur hæc eâdem lege ac prius, nisi quâtenus ipsius particulæ jam fluidæ factæ moveantur inter se. Negligatur igitur motus particularum inter se, tanquam ad totius motum progressivum nil spectans, et motus totius idem erit ac prius. Motus autem idem erit cum motu aliarum vorticis partium a centro æqualiter distantium, propterea quod solidum in fluidum resolutum fit pars vorticis cæteris partibus consimilis. Ergo solidum, si sit ejusdem densitatis cum materiâ vorticis, eodem motu cum ipsius partibus movebitur, in materiâ proximè ambiente relativè quiescens. Sin densius sit, ⁽ⁿ⁾ jam magis conabitur recedere a centro vorticis quàm prius; ideóque vorticis vim illam, quâ prius in orbitâ suâ tanquam in æquilibrio constitutum retinebatur, jam superans, recedet a centro et revolvendo describet spiralem, non amplius in eundem orbem

compositâ ex ratione summæ virium centrifugarum orbium omnium inferiorum ad centrum usquè vorticis, ex ratione velocitatis quâ orbes contigui ab invicem separantur, et ex ratione distantie orbium illorum a centro; undè per analysim deducit tempora periodica partium vorticis spherici homogenei esse in ratione radicum cubicarum dignitatis quintæ distantiarum a centro; earum verò celeritatem sub æquatore esse reciproce in ratione radicis cubicæ quadrati distantiarum a centro. Si in hypothesi Bernoullii negligatur vis vectis, eodem calculo quo usus est, tempora periodica inveniuntur proportionalia radicibus cubicis dignitatis quartæ distantiarum a centro; si verò supponamus impressiones orbium in se mutuò factas, esse in ratione compositâ ex ratione pressionum, ratione velocitatum relativarum et ratione superficierum, tempora periodica Bernoulliano calculo inveniuntur quadratis distantiarum proportionalia, uti Newtonus per suam hypothesim invenerat; et si cum his tribus rationibus componatur ratio distantie a centro ut vis vectis exprimitur, tempora periodica reperiuntur proportionalia radicibus cubicis dignitatis septimæ distantiarum a centro. Hæc verò analogiæ omnes a regulâ illâ Keplerianâ, quâ tempora periodica statuuntur esse in ratione sesquuplicata distantiarum, dissentiant. Ut ergò vorticis spherici leges cum Kepleri sancitis conciliet Bernoullius, supponit densitatem vorticis esse in ratione subduplicatâ distantie centro reciproce, planetas verò non esse ejusdem prorsus densitatis cum medio fluido in quo primum collocati sunt, ideóque ob majorem vel minorem suam densitatem in eo medio successivè descendere et ascendere, intereaddum circulari motu vorticis abripiuntur, ex quibus motibus simul compositis nascuntur ellipticæ planetarum trajectoriæ et apheliorum lentissimi motus. Sed medium illud

in quo planeta, cùm densior est, descendit, et ubi rarior est, ascendit, vel grave est in centrum vorticis vel non. Si grave non sit, planeta in medio rariori positus, eodemque cum medio illo gyrationis motu actus, majori vi a centro recedere et spiralem trajectoriam describendo in infinitum abire debet; et contrâ, planeta in medio densiori primum collocatus, ad centrum per spiralem lineam perpetuò accederet, quod medii densioris major esse debeat vis centrifuga quàm planetæ rarioris. Si medium grave sit in centrum vorticis, ipsiusque densitas, decrecentibus distantis a centro, crescat, celestis materiæ densitas, ob parvam orbitarum quas planetæ describunt, excentricitatem, æqualis assumi potest densitati cujusque planetæ huic materiæ innantis; atque adeò densitas celestis materiæ ad distantiam Saturni æqualis erit densitati Saturni, ad distantiam Jovis, Martis, &c. æqualis erit densitati horum planetarum, et omnes illæ densitates erunt inter se in ratione subduplicatâ distantiarum a Sole reciproce. Si itaque Telluris densitas mediocri supponatur æqualis densitati aquæ, materia celestis inter Solem et Tellurem constituta aquâ densior erit et corporum motui maximè resistet. Sed ut ex cometarum motibus, aliisque observationibus constat, materia celestis inter Solem et Tellurem motui corporum minimè resistit. Nam cometarum motus sunt summè regulares, et easdem leges cum planetarum motibus observant, et in omnes cæli plagas liberrime feruntur, atque ad Solem usque fere penetrant sine resistentiâ.

⁽ⁿ⁾ * *Jam magis conabitur.* Nam vis centrifuga motrix, cæteris paribus, augeatur vel minuitur in ratione quantitatis materiæ (per Def. 8. Lib. I.) et materiæ quantitas, dato corporis volumine, augeatur vel minuitur in ratione densitatis (2. Lib. I.)

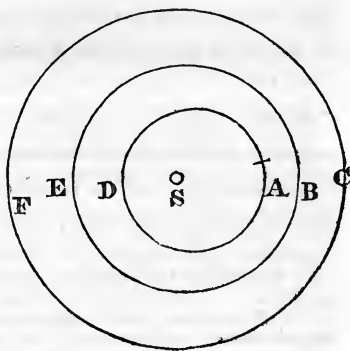
rediens. Et eodem argumento si rarius sit, accedet ad centrum. Igitur non redibit in eundem orbem nisi sit ejusdem densitatis cum fluido. Eo autem in casu ostensum est, quod revolveretur eâdem lege cum partibus fluidi a centro vorticis æqualiter distantibus. Q. e. d.

Corol. 1. Ergo solidum quod in vortice revolvitur et in eundem orbem semper redit, relativè quiescit in fluido cui innatat.

Corol. 2. Et si vortex sit quoad densitatem uniformis, corpus idem ad quamlibet a centro vorticis distantiam revolvi potest.

Scholium.

Hinc liquet planetas a vorticibus corporeis non deferri. Nam planetæ secundum hypothèsin Copernicæam circa Solem delati revolvuntur in ellipsis umbilicum habentibus in Sole, et radiis ad Solem ductis areas describunt temporibus proportionales. At partes vorticis tali motu revolvi nequeunt. Designent A D, B E, C F, orbés tres circa Solem S descriptos, quorum extimus C F circulus sit Soli concentricus, et interiorum duorum aphelia sint A, B et perihelia D, E. Ergo corpus quod revolvitur in orbe C F, radio ad Solem ducto areas temporibus proportionales describendo, ^(o) movebitur uniformi cum motu. Corpus autem quod revolvitur in orbe B E, tardius movebitur in aphelio B et velocius in perihelio E, ^(p) secundum leges astronomicas; cum tamen ^(q) secundum leges mechanicas materia vorticis in spatio angustiore inter A et C velocius moveri debeat quàm in spatio latiore inter D et F; id est, in aphelio velocius quàm in perihelio. Quæ duo repug-



(*) * *Movibitur uniformi cum motu.* Æqualibus enim temporibus æquales aræ et proinde æquales arcus, hoc est, æqualia spatia describuntur.

(p) * *Secundùm leges astronomicas.* Quoniam axis ellipseos per aphelium B et perihelium E transit, estque ellipsi normalis, area quam radius vector S B tempore quam minimo describit, erit æqualis rectangulo ex distantia S B in arcum quam minimum a corpore in B descriptum; et similiter area æqualis quam radius vector S E eodem tempore quam minimo describit, æquatur rectangulo ex distantia S E ductâ in arcum a corpore in E descriptum, et ideo prior arcus est ad posteriorem, hoc est, ve-

locitas in B, est ad velocitatem in E, ut distantia S E, ad distantiam majorem S B.

(q) * *Secundùm leges mechanicas.* Nam cum vortex supponatur esse in statu permanenti, æquales materiæ quantitates per spatium angustius A C, et per spatium latius D F, ut sit in fluviis, eodem tempore transeunt, et propterea materia vorticis in spatio angustiore inter A et C, velocius movetur quàm in spatio latiore inter D et F. Quantitas autem materiæ, quæ dato tempore transit per spatium A C, vel D F, est ut spatium hoc directè et materiæ velocitas mediocris inversè, et ideo mediocris velocitas materiæ inter A et C, est ad mediocrem velocitatem materiæ inter D et F, ut F D ad A C.

nant inter se. Sic in principio signi Virginis, ubi aphelium Martis jam versatur, distantia inter orbes Martis et Veneris est ad distantiam eorundem orbium in principio signi Piscium ut tria ad duo circiter, et propterea materia vorticis inter orbes illos in principio Piscium debet esse velocior quàm in principio Virginis (^r) in ratione trium ad duo. Nam quo angustius est spatium per quod eadem materiæ quantitas eodem revolutionis unius tempore transit, eo majori cum velocitate transire debet. Igitur si Terra in hâc materiâ cœlesti relativè quiescens ab eâ deferretur, et unâ circa Solem revolveretur, (^s) foret hujus velocitas in principio Piscium ad ejusdem velocitatem in principio Virginis in ratione sesquialterâ. (^t) Unde Solis motus diurnus apparens in principio Virginis major esset quàm minorum primorum septuaginta, et in principio Piscium minor quàm minorum quadraginta octo: et cùm tamen (experientiâ teste) apparens iste Solis motus major sit in principio Piscium quàm in principio Virginis, et propterea Terra velocior in principio Virginis quàm in principio Piscium. (^u) Itaque hypothesis vorticum cum phænomenis astronomicis omnino pugnat, et non tam ad explicandos quàm ad perturbandos motus cœlestes conducit. Quomodo verò motus isti in spatiis liberis absque vorticibus peraguntur, intelligi potest ex Libro primo, et in Mundi Systemate plenius docebitur.

(^r) * *In ratione trium ad duo* (per not. præced.)

(^s) * *Foret hujus velocitas.* Ex observationibus astronomicis constat Terram inter Veneris et Martis orbes positam esse.

(^t) * *Unde Solis motus diurnus apparens.* Hic motus est angulus quem Sol, radiis ad Terram ductis, proprio motu ab occidente in orientem unoquoque die describere nobis videtur, quem quidem angulum Terra, radiis ad Solem ductis, in hypothesi Coperniceâ, conficit. Porro notissimum est, circum illum quem Sol inter fixas motu annuo describere videtur, ab astronomis dividi in partes duodecim æquales, seu signa quorundam hæc duo Virgo et Pisces sunt directè opposita, ità ut dum Terra in hypothesi Copernici, est in principio Piscium, Sol appareat in principio Virginis et contrà. Cùm igitur angularis velocitas Terræ in principio Piscium sit ad ejus velocitatem angularem in principio Virginis ut 3 ad 2, Solis motus diurnus apparens in principio Virginis est ad ejus motum apparentem in principio Piscium in eâdem ratione 3 ad 2. Solis motus diurnus apparens medius est minorum primorum 59 et secundorum 8, seu secundorum 3548, qui numerus dicatur M; quare si Solis motus diurnus apparens in principio Virginis, ponatur = M + X, et in principio Piscium = M - X, erit M +

X : M - X = 3 : 2, unde invenitur X = $\frac{1}{5}$ M = 707'' quam proximè, ac proinde erit M + X = 4255'' = 70' + 55'', et M - X = 2841'' = 47' + 21''. Ergo Solis motus diurnus apparens in principio Virginis major esset quàm minorum primorum septuaginta, et in principio Piscium minor quàm minorum quadraginta octo; cùm tamen ex observationibus astronomicis Sol in principio Virginis e Tellure visus motu diurno conficere videatur minuta prima 58 tantùm in principio Piscium minuta prima 60 seu gradum unum?

(^u) * *Itaque hypothesis vorticum.* Quoniam vorticis materia circulos describit æquatori vortices parallelos, necesse est (per hanc Prop. LIII.) ut planetæ omnes ferantur in orbitis æquatori parallelis, sed observatum est nullum planetam in orbitâ æquatori parallela revolutiones suas absolvere, et cometas variis directionibus in omnes cœli plagas ferri. Eadem est difficultas si per vim centrifugam partium vorticis explicetur vis centripeta seu gravitas corporum quæ ad axem vorticis perpendiculariter tendere deberent, non verò ad vorticis centrum dirigi. Sed de his vide Acta Erudit. Lips. an. 1686. et 1695.; Diaria Erudit. 1703. 1707. Monumenta Acad. Paris. 1709. Dissertationes clariss. Hugenii et Bullfingeri de Causâ Gravitatis.

INDEX PROPOSITIONUM

LIBRI SECUNDI.

| | Pag. | | Pag. |
|--|-------|---|------|
| PROP. I. THEOR. I. | | primæ inversè, amittent partes motuum proportionales totis, et spatia descriptis temporibus istis et velocitatibus primis conjunctim proportionalia..... | 42 |
| Corporis, cui resistitur in ratione velocitatis, motus ex resistantiâ amissus, est ut spatium movendo confectum..... | 13 | PROP. VIII. THEOR. VI. | |
| PROP. II. THEOR. II. | | Si corpus in medio uniformi, gravitate uniformiter agente, rectâ ascendat vel descendat, et spatium totum descriptum distinguatur in partes æquales, inque principiis singularum partium (addendo resistantiam medii ad vim gravitatis, quando corpus ascendit, vel subducendo ipsam quando corpus descendit) investigentur vires absolutæ; dico quod vires illæ absolutæ sunt in progressionem geometricâ..... | 49 |
| Si corpori resistitur in ratione velocitatis, et idem solâ vi insitâ per medium simile moveatur, sumantur autem tempora æqualia: velocitates in principiis singulorum temporum sunt in progressionem geometricâ, et spatia singulis temporibus descripta sunt ut velocitates..... | ibid. | PROP. IX. THEOR. VII. | |
| PROP. III. PROBL. I. | | Positis jam demonstratis, dico quod si tangentibus angularum sectoris circularis et sectoris hyperbolici sumantur velocitatibus proportionales, existente radio justæ magnitudinis: erit tempus omne ascendendi ad locum summum ut sector circuli, et tempus omne descendendi a loco summo ut sector hyperbolæ..... | 52 |
| Corporis cui, dum in medio simili rectâ ascendit vel descendit, resistitur in ratione velocitatis, quodque ab uniformi gravitate urgetur, definire motum..... | 15 | PROP. X. PROBL. III. | |
| PROP. IV. PROBL. II. | | Tendat uniformis vis gravitatis directè ad planum horizontis, sitque resistantia ut medii densitas et quadratum velocitatis conjunctim: requiritur tum medii densitas in locis singulis, quæ faciat ut corpus in datâ quâvis lineâ curvâ moveatur; tum corporis velocitas et medii resistantia in locis singulis..... | 63 |
| Posito quod vis gravitatis in medio aliquo simili uniformis sit, ac tendat perpendiculariter ad planum horizontis; definire motum projectilis in eodem resistantiam velocitati proportionalem patientis..... | 21 | PROP. XI. THEOR. VIII. | |
| PROP. V. THEOR. III. | | Si corpori resistitur, partim in ratione velocitatis, partim in velocitatis ratione duplicatâ, et idem solâ vi insitâ in medio simili movetur: sumantur autem tempora in progressionem arithmeticâ: quantitates velocitatibus reciproce proportionales, datâ quâdam quantitate auctæ, erunt in progressionem geometricâ..... | 94 |
| Si corpori resistitur in velocitatis ratione duplicatâ, et idem solâ vi insitâ per medium simile moveatur; tempora verò sumantur in progressionem geometricâ a minoribus terminis ad majores pergente: dico quod velocitates initio singulorum temporum sunt in eâdem progressionem geometricâ inversè, et quod spatia sunt æqualia, quæ singulis temporibus describuntur..... | 37 | PROP. XII. THEOR. IX. | |
| PROP. VI. THEOR. IV. | | Isdem positis, dico quod si spatia descripta sumantur in progressionem arithmeticâ, velocitates datâ quâdam quantitate auctæ erunt in progressionem geometricâ..... | 96 |
| Corpora spherica homogenea et æqualia, resistantis in duplicatâ ratione velocitatum impeditâ et solis viribus insitis incitata, temporibus quæ sunt reciproce ut velocitates sub initio, describunt semper æqualia spatia, et amittunt partes velocitatum proportionales totis..... | 42 | | |
| PROP. VII. THEOR. V. | | | |
| Corpora spherica quibus resistitur in duplicatâ ratione velocitatum, temporibus quæ sunt ut motus primi directè et resistantiæ | | | |

| | |
|--|-------|
| PROP. XIII. THEOR. X. | Pag. |
| Posito quod corpus ab uniformi gravitate deorsum attractum rectâ ascendit vel descendit; et quod eidem resistitur partim in ratione velocitatis, partim in ejusdem ratione duplicatâ: dico quod, si circuli et hyperbolæ diametris parallelæ rectæ per conjugatarum diametrorum terminos ducantur, et velocitates sint ut segmenta quædam parallelarum a dato puncto ducta; tempora erunt ut arearum sectores, rectis a centro ad segmentorum terminos ductis abscissi: et contrâ..... | 97 |
| PROP. XIV. THEOR. XI. | |
| Iisdem positis, dico quod spatium ascensu vel descensu descriptum, est ut differentia aræe per quam tempus exponitur, et aræe cujusdam alterius quæ augetur vel diminuitur in progressionem arithmeticâ; si vires ex resistentiâ et gravitate compositæ sumantur in progressionem geometricâ..... | 102 |
| PROP. XV. THEOR. XII. | |
| Si medii densitas in locis singulis sit reciproce ut distantia locorum a centro immobili, sitque vis centripeta in duplicatâ ratione densitatis: dico quod corpus gyrari potest in spirali, quæ radios omnes a centro illo ductos intersecat in angulo dato..... | 113 |
| PROP. XVI. THEOR. XIII. | |
| Si medii densitas in locis singulis sit reciproce ut distantia locorum a centro immobili, sitque vis centripeta reciproce ut dignitas quælibet ejusdem distantie: dico quod corpus gyrari potest in spirali quæ radios omnes a centro illo ductos intersecat in angulo dato..... | 121 |
| PROP. XVII. PROBL. IV. | |
| Invenire et vim centripetam et medii resistentiam, quâ corpus in datâ spirali, datâ velocitatis lege revolvi potest..... | 124 |
| PROP. XVIII. PROBL. V. | |
| Datâ lege vis centripetæ, invenire medii densitatem in locis singulis, quâ corpus datam spiralem describet..... | ibid. |
| PROP. XIX. THEOR. XIV. | |
| Fluidi homogenei et immoti, quod in vase quocunque immoto clauditur et undique comprimitur, partes omnes (sepositâ condensationis, gravitatis, et virium omnium centripetarum consideratione) æqualiter premuntur undique, et sine omni motu a pressione illâ orto permanent in locis suis | 128 |
| PROP. XX. THEOR. XV. | |
| Si fluidi spherici et in æqualibus a centro distantis homogenei, fundo spherice concentrico incumbendis, partes singulæ versus centrum totius gravitent; sustinet | |

| | |
|--|-------------|
| fundum pondus cylindri, cujus basis æqualis est superficiei fundi, et altitudo eadem quæ fluidi incumbentis..... | Pag. 133 |
| PROP. XXI. THEOR. XVI. | |
| Sit fluidi cujusdam densitas compressioni proportionalis, et partes ejus a vi centripetâ distantis suis a centro reciproce proportionali deorsum trahantur: dico quod, si distantie illæ sumantur continuè proportionales, densitates fluidi in iisdem distantis erunt etiam continuè proportionales..... | 135 |
| PROP. XXII. THEOR. XVII. | |
| Sit fluidi cujusdam densitas compressioni proportionalis, et partes ejus a gravitate quadratis distantiarum suarum a centro reciproce proportionali deorsum trahantur: dico quod, si distantie sumantur in progressionem musicâ, densitates fluidi in his distantis erunt in progressionem geometricâ..... | 138 |
| PROP. XXIII. THEOR. XVIII. | |
| Si fluidi ex particulis se mutuò fugientibus compositi densitas sit ut compressio, vires centrifugæ particularum sunt reciproce proportionales distantis centrorum suorum. Et vice versâ, particule viribus quæ sunt reciproce proportionales distantis centrorum suorum se mutuò fugientes componunt fluidum elasticum, cujus densitas est compressioni proportionalis..... | 144 |
| PROP. XXIV. THEOR. XIX. | |
| Quantitates materiæ in corporibus funependulis, quorum centra oscillationum a centro suspensionis æqualiter distant, sunt in ratione compositâ ex ratione ponderum et ratione duplicatâ temporum oscillationum in vacuo..... | 147 |
| PROP. XXV. THEOR. XX. | |
| Corpora funependula quibus, in medio quovis, resistitur in ratione momentorum temporis, et corpora funependula quæ in ejusdem gravitatis specificæ medio non resistente moventur, oscillationes in cycloide eodem tempore peragunt, et arcuum partes proportionales simul describunt... | 150 |
| PROP. XXVI. THEOR. XXI. | |
| Corporum funependulorum, quibus resistitur in ratione velocitatum, oscillationes in cycloide sunt isochronæ..... | 153 |
| PROP. XXVII. THEOR. XXII. | |
| Si corporibus funependulis resistitur in duplicatâ ratione velocitatum, differentie inter tempora oscillationum in medio resistente, ac tempora oscillationum in ejusdem gravitatis specificæ medio non resistente, erunt arcubus oscillando descriptis proportionales quamproximè..... | 154 |

PROP. XXVIII. THEOR. XXIII. Pag.

Si corpori funependulo in cycloide oscillanti resistitur in ratione momentorum temporis, erit ejus resistentia ad vim gravitatis ut excessus arcus descensu toto descripti supra arcum ascensu subsequente descriptum, ad penduli longitudinem duplicatam. 156

PROP. XXIX. PROBL. VI.

Posito quod corpori in cycloide oscillanti resistitur in duplicatâ ratione velocitatis, invenire resistentiam in locis singulis.... 157

PROP. XXX. THEOR. XXIV.

Si recta A B æqualis sit cycloidis arcui quem corpus oscillando describit, et ad singula ejus puncta D erigantur perpendicularia D K, quæ sint ad longitudinem penduli ut resistentia corporis in arcus punctis correspondentibus ad vim gravitatis: dico quod differentia inter arcum descensu toto descriptum et arcum ascensu toto subsequente descriptum ducta in arcuum eorundem semi-summam, æqualis erit aræ B K a à perpendicularis omnibus D K occupatâ..... 163

PROP. XXXI. THEOR. XXV.

Si corporis oscillantis resistentia in singulis arcuum descriptorum partibus proportionalibus augeatur vel minuat in datâ ratione; differentia inter arcum descensu descriptum et arcum subsequente ascensu descriptum, augebitur vel diminuetur in eâdem ratione..... 168

PROP. XXXII. THEOR. XXVI.

Si corporum systemata duo similia ex æquali particularum numero constant, et particulae correspondentes similes sint et proportionales, singulae in uno systemate singulis in altero, et similiter sitæ inter se, ac datam habeant rationem densitatis ad invicem, et inter se temporibus proportionalibus similiter moveri incipiant (eæ inter se quæ sunt in uno sunt systemate et eæ inter se quæ in altero) et si non tangent se mutuò quæ in eodem sunt systemate, nisi in momentis reflexionum, neque attrahant vel fugant se mutuò, nisi viribus acceleratricibus quæ sint ut particularum correspondentium diametri inversè et quadrata velocitatum directè: dico quod systematum particulae illæ pergent inter se temporibus proportionalibus similiter moveri..... 191

PROP. XXXIII. THEOR. XXVII.

Iisdem positis, dico quod systematum partes majores resistuntur in ratione compositâ ex duplicatâ ratione velocitatum suarum et duplicatâ ratione diametrorum et ratione densitatis partium systematum..... 194

PROP. XXXIV. THEOR. XXVIII. Pag.

Si globus et cylindrus æqualibus diametris descripti, in medio raro ex particulis æqualibus et ad æquales ab invicem distantias liberè dispositis constante, secundum plagam axis cylindri, æquali cum velocitate moveantur: erit resistentia globi duplò minor quàm resistentia cylindri. 197

PROP. XXXV. PROBL. VII.

Si medium rarum ex particulis quàmminimis quiescentibus æqualibus et ad æquales ab invicem distantias liberè dispositis constet: invenire resistentiam globi in hoc medio uniformiter progredientis..... 208

PROP. XXXVI. PROBL. VIII.

Aquæ de vase cylindrico per foramen in fundo factum effluentis, definire motum. 211

PROP. XXXVII. THEOR. XXIX.

Cylindri, qui in fluido compresso infinito et non elastico secundum longitudinem suam uniformiter progreditur, resistentia, quæ oritur a magnitudine sectionis transversæ, est ad vim quâ totus ejus motus, interea dum quadruplum longitudinis suæ describit, vel tolli possit vel generari, ut densitas mediæ ad densitatem cylindri quamproximè..... 227

PROP. XXXVIII. THEOR. XXX.

Globi in fluido compresso infinito et non elastico uniformiter progredientis, resistentia est ad vim quâ totus ejus motus, quo tempore octo tertias partes diametri suæ describit, vel tolli possit vel generari, ut densitas fluidi ad densitatem globi quamproximè..... 235

PROP. XXXIX. THEOR. XXXI.

Globi, per fluidum in canali cylindrico clausum et compressum uniformiter progredientis, resistentia est ad vim quâ totus ejus motus, interea dum octo tertias partes diametri suæ describit, vel generari possit vel tolli, in ratione quæ componitur ex ratione orificii canalis ad excessum hujus orificii supra dimidium circuli maximi globi et ratione duplicatâ orificii canalis ad excessum hujus orificii supra circulum maximum globi, et ratione densitatis fluidi ad densitatem globi quamproximè..... 238

PROP. XL. PROBL. IX.

Globi, in medio fluidissimo compresso progredientis, invenire resistentiam per phaenomena..... ibid.

PROP. XLI. THEOR. XXXII.

Pressio non propagatur per fluidum secundum lineas rectas, nisi ubi particulae fluidi in directum jacent..... 256

| | Pag. | | Pag. |
|---|-------|---|------|
| PROP. XLII. THEOR. XXXIII. | | subduplicatâ ratione densitatis inversè; si modo fluidi vis elastica ejusdem condensationi proportionalis esse supponatur.... | 287 |
| Motus omnis per fluidum propagatus divergit a recto tramite in spatia immota..... | 257 | PROP. XLIX. PROBL. XI. | |
| PROP. XLIII. THEOR. XXXIV. | | Datis medi densitate et vi elasticâ, invenire velocitatem pulsuum..... | 289 |
| Corpus omne tremulum in medio elastico propagabit motum pulsuum undique in directum; in medio verò non elastico motum circularem excitabit..... | 265 | PROP. L. PROBL. XII. | |
| PROP. XLIV. THEOR. XXXV. | | Invenire pulsuum distantias..... | 292 |
| Si aqua in canalibus erectis K L, M N vicibus alternis ascendat et descendat, construat autem pendulum cujus longitudo inter punctum suspensionis et centrum oscillationis aequetur semissi longitudinis aquæ in canali: dico quod aqua ascendet et descendet iisdem temporibus quibus pendulum oscillatur..... | 266 | PROP. LI. THEOR. XXXIX. | |
| PROP. XLV. THEOR. XXXVI. | | Si cylindrus solidus infinitè longus in fluido uniformi et infinito circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur, et ab hujus impulsu solo agatur fluidum in orbem, perseveret autem fluidi pars unaquæque uniformiter in motu suo; dico quod tempora periodica partium fluidi sunt ut ipsarum distantiarum ab axe cylindri..... | 298 |
| Undarum velocitas est in subduplicatâ ratione latitudinum..... | 263 | PROP. LII. THEOR. XL. | |
| PROP. XLVI. PROBL. X. | | Si sphaera solida, in fluido uniformi et infinito, circa axem positione datum uniformi cum motu revolvatur, et ab hujus impulsu solo agatur fluidum in orbem, perseveret autem fluidi pars unaquæque uniformiter in motu suo: dico quod tempora periodica partium fluidi erunt ut quadrata distantiarum a centro sphaeræ.... | 302 |
| Invenire velocitatem undarum..... | ibid. | PROP. LIII. THEOR. XLI. | |
| PROP. XLVII. THEOR. XXXVII. | | Corpora, quæ in vortice delata in orbem redeunt, ejusdem sunt densitatis cum vortice, et eadem lege cum ipsius partibus quoad velocitatem et cursum determinationem moventur..... | 313 |
| Pulsibus per fluidum propagatis, singulæ fluidi particulae, motu reciproco brevissimo euntes et redeuntes, accelerantur semper et retardantur pro lege oscillantis penduli..... | 270 | | |
| PROP. XLVIII. THEOR. XXXVIII. | | | |
| Pulsuum in fluido elastico propagatorum velocitates sunt in ratione compositâ ex subduplicatâ ratione vis elasticæ directè et | | | |

FINIS PROPOSITIONUM LIBRI SECUNDI.

GLASGUE:

ANDREAS ET JOANNES M. DUNCAN,
Academicæ Typographi.





**UNIVERSITY OF CALIFORNIA LIBRARY
BERKELEY**

**Return to desk from which borrowed.
This book is DUE on the last date stamped below.**

ASTRONOMY LIBRARY

LD 21-100m-11,'49 (B7146s16)476

YC102242

QA803

A 3

1822

v. 2

M677243

